









SUR UNE MÉTHODE POUR DÉDUIRE QUELQUES

INTÉGRALES DÉFINIES

EN PARTIE TRÊS-GÉNÉBALES,

PRISES ENTRE LES LIMITES 0 ET

ET CONTENANT DES FONCTIONS
CIRCULAIRES DIRECTES.

D. BIERENS DE HAAN.

388.786.8





1. L'évaluation d'intégrales définies n'étant pas sujette en général à des règles générales ou à des méthodes assignables de prime abord, on a imaginé diverses méthodes pour y parvenir, les unes plus indirectes encore que les autres. Soit qu'on s'adresse à la théorie des suites ou à celle des intégrales doubles, soit qu'on divise la distance des limites ou qu'on différentie suivant quelque constante; c'est presque toujours en tâtonnant qu'on cherebe une voie qui mène au but, sans avoir aucune certitude sur la réussite; et maintefois le travail ne nous ramène qu'à une autre fonction aussi inconnue que l'intégrale cherehée. Quoique ce genre de résultats ne compte pas pour rien dans l'Analyse, nous n'en avons pas moins manqué le but de notre recherche. Mais encore y a-t-il un genre de déductions, beaucomp plus indirectes que celles-ci, où même la forme de l'intégrale à évaluer est aussi inconnue que sa valeur; et parmi ces déductions se trouve entr'autres une classe de théorèmes généraux, en général compliqués d'imaginaires.

C'est surtout à l'illustre Cauchy, qu'on est redevable de ces théorèmes, qu'il a déduits par le calcul des résidus: de cette manière il est parvenu à divers résultats très-intéressants; mais on peut en obtenir encore par la considération des séries.

Lorsqu'on emploie des séries pour l'évaluation d'une intégrale définie, le résultat peut se présenter comme une série de quantités constantes ou comme une série d'intégrales définies. Quand les valeurs de ces dernières sont inconnues, ou se trouve conduit à une de ces relations, dont il a été question plus haut; mais quand , la valeur en est connue, ou se trouve ramené sprès leur évaluation à une nouvelle série. Or, ces séries, — les dernières tout comme celles que nous obtenions d'abord, — peuvent quelquefois être réduites à une forme finie, et alors il y a évaluation proprement dite; ou elles ne peuvent pas être réduites à une telle forme, et alors il n'y a que la réduction d'une intégrale définie à une série. Le premier de ces cas admet quelquefois une solution bien simple, lorsque la série est de nature à être sommée moyennant le théorème de Taylor; et c'est de ce cas-ci que traitera ce Mémoire.

On y trouvera en premier lieu divers théorèmes généraux, qui par leur spécialisation donneront lieu ensuite a des évaluations d'intégrales définies nouvelles, dont plusieurs comportent elles-mêmes une généralité assez grande, en ce qu'elles contiennent un nombre arbitraire de certains facteurs. Celles-ci, soit par des équations de condition entre les constantes, soit par la différentiation par rapport à quelque constante qui se trouve dans l'intégrale définie, donneront lieu enfin dans divers cas à des résultats bien simples et remarquables. Enfin nous déduirons encore des résultats obtenus quelques intégrales définies doubles, du genre des fonctions réciproques de CAUCHY.

Supposons qu'une fonction soit de la forme F(x) = f(e+∂ e^r·), . . . (a) où a, β · r désignent des grandeurs réelles , positives ou négatives ; cette supposition , on le concevra aisément , donnera lieu à bon nombre de formes diverses. Cherchons les sommes

$$\frac{1}{2} \left[\mathbf{F}(xi) + \mathbf{F}(-xi) \right] \text{ et } \frac{1}{2i} \left[\mathbf{F}(xi) - \mathbf{F}(-xi) \right].$$

en les développant suivant le théorème de TAYLOR; alors par l'intermédiaire des formules connues

nous obtiendrons d'abord les résultats suivants:

$$\frac{1}{2} \left[F(xi) + F(-xi) \right] = f(a) + \beta \frac{Ga, rx}{1} \frac{df(a)}{da} + \beta^2 \frac{Ga, 2rx}{1, 2} \frac{d^3 f(a)}{da^3} + \dots \right] . \quad (A)$$

$$\frac{1}{2} \left[F(xi) - F(-xi) \right] = \beta \frac{Sin, rx}{da} \frac{df(a)}{da} + \beta \frac{Sin, 2rx}{1, 2} \frac{d^3 f(a)}{2} + \dots \right] . \quad (B)$$

Faisons ensuite $F_1(x) = f(x+\beta exx, x+\beta, exx)$. (2) forme qui maintenant contient deux arguments, semblables à celui de la fonction $\{a\}$; alors nous trouvons par la même méthode:

$$\begin{split} \frac{1}{2} \bigg[& \mathbb{E}_{1}(xi) + \mathbb{E}_{1}(-xi) \bigg] = f(a,a_1) + \beta \frac{\cos x}{1} \frac{x}{d} \frac{f(a,a_1)}{da} + \beta_1 \frac{\cos x}{1} \frac{x}{d} \frac{f(a,a_1)}{da_1} + \\ & + \beta^2 \frac{\cos x}{1} \frac{x}{2} \frac{x}{d^2 f(a,a_1)} + 2\beta\beta_1 \frac{\cos x}{1} \frac{x}{1} \frac{f(x,r_1)}{da_1} + \beta_1^2 \frac{\cos x}{1} \frac{x}{2} \frac{f(x,a_1)}{1} + \\ & + \dots \\ & - \dots \\ \\ & - \dots$$

Soit enîm generalement $F_{\epsilon}(x) = f(\alpha + \beta e^{x}, \epsilon_{\alpha} + \beta_{\beta}, e^{x}, \epsilon_{\alpha} + \beta_{\beta}, e^{x}, \epsilon_{\alpha}, \cdots),$ (i) où le nombre des arguments, semblables à celui de la fonction (n), est dorénavant absolument arbitraire. Il est clair que l'application analogue de la même méthode de développement nous donnera ici les résultats suivants:

$$\begin{split} &\frac{1}{2} \bigg[\mathbb{E}_{\mathbf{x}}(\mathbf{x}) + \mathbb{E}_{\mathbf{x}}(-\mathbf{x}i) \bigg] = & f(\mathbf{x}, \mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, \dots) + \beta \frac{Costx}{1} \frac{df(\mathbf{x}, \mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, \dots)}{d\mathbf{x}} + \beta \frac{Costx}{1} \frac{df(\mathbf{x}, \mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, \dots)}{d\mathbf{x}_1} + \beta \frac{Costx}{1} \frac{df(\mathbf{x}, \mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, \dots)}{d\mathbf{x}_2} + \beta \frac{Costx}{1} \frac{df(\mathbf{x}, \mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, \dots)}{d\mathbf{x}_2} + \beta \frac{Cost}{1} \frac{Cost}{1} \frac{f(\mathbf{x}, \mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, \dots)}{d\mathbf{x}_2} + \beta \frac{f(\mathbf{x}, \mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, \dots)}{1} + \beta \frac{f(\mathbf{x}, \mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, \dots)}{d\mathbf{x}_2} + \beta \frac{f(\mathbf{x}, \mathbf{x}_2, \mathbf{x}_2, \dots)}{d\mathbf{x}_2} + \beta \frac{f(\mathbf{x}, \mathbf{x}_2, \dots)}{d\mathbf{x}_2}$$

Supposons à présent que l'on multiplie ces développements de part et d'autre par a(x)dx, où a(x) peut être une fonction quelconque de a; et qu'on intègre ensuite les produits entre les limites x_1 et x_2 de x. Dès-lors les premiers membres en auront la forme:

$$\int_{\chi_1}^{\chi_1} \frac{1}{2} \left[\mathbb{F}_i(x\,i) + \mathbb{F}_i(-x\,i) \right] \varphi(x) \, dx \quad \text{et} \quad \int_{\chi_1}^{\chi_1} \frac{1}{2\,i} \left[\mathbb{F}_i(x\,i) - \mathbb{F}_i(-x\,i) \right] \varphi(x) \, dx, \tag{9}$$

et constitueront des intégrales définies, à forme inconnue encore et changeante avec des valeurs spéciales pour les «, β, r. Mais ees formules ne seront utiles que lorsque les derniers membres peuvent se sounettre à une expression simple.

A cet effet il faut en premier lieu que les intégrales définies

aient des valeurs connues, déterminées, soit z(e) et v(e). Puis il est nécessaire pour la méthode spéciale dont nous traitons iei, que les séries, exprimant les valeurs des intégrales définies (e), acquièrent après la substitution des z(e) et des v(e) une telle forme qu'on puisse les regarder comme des développements obtenus par le théorème de l'Aviors; en d'autres mots, qu'on puisse sommer ces séries à l'aide de ce théorème.

Donc, poùr que l'application de cette méthode soit permise et légitime, il est d'une nécessité absoluc, mais aussi il suffit, qu'il n'y ait aucune objection contre

- 1°. les développements (A) et (B), et leurs analogues;
- 2°. ces mêmes développements, après le changement de Cos. s x et de Sin. s x en x (s) et v (s) respectivement.

Ces conditions satisfaites, il suit du raisonnement précédent que tout le succès de notre méthode dépend de l'intégrabilité entre certaines limites des fonctions Cos, sx, v (x) dx et de Sin, sx, v (x) dx. Par conséquent il faut éloisir la fonction v (x) telle que les intégrales (v) se trouvent comprises parmi les intégrales définies connues: donc, ce n'est que pour ces quelques formes de v (x) que nous pourrons évaluer par cette méthode les intégrales définies (s). Or, celles-ci dépendent en outre, par leur premier facteur, tant de la forme de la fonction f(x) que des valeurs spéciales pour les constantes générales n, β, τ : donc il est évident que la forme des intégrales à évaluer par cette méthode ne sera pas assignable de prime abord, mais qu'elle résultera d'un calcul à faire d'après les diverses suppositions préalables.

Dans la suite nous nous restreindrons aux intégrales entre les limites 0 et \mathscr{E} ; nous chercherons d'abord les formes convenables de $\mathscr{E}(x)$, pour en déduire des théorèmes généraux; enfiu dans ces théorèmes nous substituerons diverses valeurs pour la fonction f(x) et pour les constantes x et x

- 6 1. DE QUELQUES INTÉGRALES DÉPINIES A DÉNOMINATEUR ALGÉBRIQUE MONÔME.
- 3. Puisqu'on a $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.ax \frac{dx}{dx}$, = $\frac{1}{2}\pi$, (a > 0) (5) [1], multiplions les formules (B),
- (D) et (F) par $\frac{dx}{x}$ et intégrons entre les limites 0 et x; nous aurons ainsi par (B):

$$\int_{s}^{x} \frac{F(x) - F(-x)}{2i} \frac{dx}{dx} = \beta \frac{\pi}{2} \frac{df(u)}{du} + \frac{\beta_{2}}{1.2} \frac{\pi}{2} \frac{d^{2}f(u)}{du^{2}} + \dots = \frac{\pi}{2} |f(u+\hat{s}) - f(u)|; \quad . \quad . \quad (1)$$
et de même par (D) et $f(r)$

$$\int_{x}^{x} \frac{F_{1}(x) - F_{1}(-x)}{2i} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} |f(x + \beta, \alpha_{1} + \beta_{1}) - f(\alpha, \alpha_{1})|, \quad (11)$$

$$\int_{x}^{x} F_{2}(x) - F_{2}(-x) dx = \pi$$

$$\int_{a}^{\infty} \frac{F_{d}(x) - F_{a}(-x)}{2i} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \left[f(a + \beta_{1} a_{1} + \beta_{1}, a_{2} + \beta_{2}, \dots) - f(a, a_{1}, a_{2}, \dots) \right]. \quad . \quad . \quad (III),$$

Parce que $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. ax \frac{Sin. x dx}{s} = 0$, $\int_{-\infty}^{\infty} Sin. ax \frac{Cos. x dx}{s} = \frac{\pi}{2}$, (a > 0), (s) [2], les déve-

loppements (A) à (F) donneront après la multiplication par Sin.xdx et Cos.xdx:

$$\int_{s}^{x} \frac{F(xi)+F(-xi)}{2} \frac{Sin.xdx}{x} = \frac{\pi}{2} f(s), \quad (IV), \quad \int_{s}^{x} \frac{F(xi)-F(-xi)}{2i} \frac{Coxxdx}{x} =$$

$$= \frac{\pi}{2} \left[f(s+\beta)-f(s) \right], \quad (V), \quad \int_{s}^{x} \frac{F_{1}(xi)+F_{1}(-xi)}{2} \frac{Sin.xdx}{x} = \frac{\pi}{2} f(s,s_{1}), \quad (VI)$$

$$\int_{s}^{x} \frac{F_{1}(xi) - F_{1}(-xi)}{2i} \frac{\cos xidx}{x} = \frac{\pi}{2} \left[J(n + \beta_{i} + \beta_{i}) - J(n_{i} + \beta_{i}) \right], \quad (VII)$$

$$\int_{s}^{x} \frac{2i}{s} \frac{x}{s} = \frac{1}{2} \frac{[y(v + \gamma_{i+1} + \gamma_{i}) - f(v + \gamma_{i})]}{s}, \quad (VII)$$

$$\int_{s}^{x} \frac{F_{s}(xi) + F_{s}(-xi)}{s} \frac{Sin_{s} xdx}{s} = \frac{\pi}{2} f(ur_{1}x^{\alpha}, \dots), \quad (VIII), \quad \int_{s}^{x} \frac{F_{s}(xi) - F_{s}(-xi)}{s} \frac{Cosxrid}{s} = \frac{\pi}{2} f(ur_{1}x^{\alpha}, \dots), \quad (VIII), \quad \int_{s}^{x} \frac{F_{s}(xi) - F_{s}(-xi)}{s} \frac{Cosxrid}{s} = \frac{\pi}{2} f(ur_{1}x^{\alpha}, \dots), \quad (VIII), \quad \int_{s}^{x} \frac{F_{s}(xi) - F_{s}(-xi)}{s} \frac{Cosxrid}{s} = \frac{\pi}{2} f(ur_{1}x^{\alpha}, \dots), \quad (VIII), \quad \int_{s}^{x} \frac{F_{s}(xi) - F_{s}(-xi)}{s} \frac{Cosxrid}{s} = \frac{\pi}{2} f(ur_{1}x^{\alpha}, \dots), \quad (VIII), \quad (VIII)$$

$$= \frac{\pi}{2} \left[f(a + \beta_1 x_1 + \beta_1 x_2 + \beta_2 x_2) - f(ax_1 x_2 x_2) \right]; \qquad (IX)$$

où encore nous avons dû employer l'intégrale (;).

Encore a-t-on
$$\int_{0}^{\infty} Sin. \, ax \, \frac{Sin. \, xdx}{x^2} = \frac{\pi}{2} \, (\theta) \, [3]; \, donc:$$

$$\int_{+}^{x} \frac{\mathbf{F}(xi) - \mathbf{F}(-xi)}{2i} \frac{Sin.xdx}{x^{1}} = \frac{\pi}{2} \left| f(\alpha + \beta) - f(\alpha) \right|_{+}^{x}, \quad (X), \quad \int_{-}^{x} \frac{\mathbf{F}_{+}(xi) - \mathbf{F}_{+}(-xi)}{2i} \frac{Sin.xdx}{x^{2}} = \frac{Sin.xdx}{x^{2}}$$

^[1] Voycz mes Tables d'intégrales définies (Verhand, Kon. Akademie van Wetenschappen, Tome IV), Table 194, No. 5.

^[2] Voyez Table 195, No. 2, 3,

^[3] Voyez Table 198, No. 2 (pour q=1) et ma Note dans le "Archief van het Genootschap: Een onvermoeide Arbeid, enz," Tome I, page 288,

Nous voici parvenus à quelques théorèmes généraux, où les fonctions jouissent partout d'un dénominateur monôme. Passons à leur application à quelques exemples particuliers.

4. A cet effet il faut supposer diverses formes à F(x), $F_1(x)$, $F_a(x)$, et puisque ces mêmes suppositions pourront servir tout de même dans la suite, occuponsnous en premier lieu des résultats pour les facteurs $\frac{1}{2}\left[F_1(xi)+F_1(-xi)\right]$ et $\frac{1}{2}\left[F_1(xi)-F_1(-xi)\right]$ sous le signe d'intégration.

Soit $f(P, Q, R_{-}) = P^{g}Q^{g}$, R^{g} ... et spécialement $a = a_{1} = a_{2} = ... = 1$, $\beta = \beta_{1} = \beta_{2} = ... = 1$; alors on trouve successivement;

^[4] Pour obtenir ces résultats il faut prendre p=1 dans l'intégrale Table 198, N°. 6, 7, où encore dans la dernière il faut faire q=1.

^[3] On verra dans la suite que les fonctions $\frac{1}{2} \left[F(xi) + F(-xi) \right]$ et $\frac{1}{2i} \left[F(xi) - F(-xi) \right]$ jouissent des caractères des fonctions Cosinus et Sinux: et que par exemple les théorèmes (IV) et (V), (VI) et (VII), (VIII) et (IX) peuvent donner des résultats très-généraux quand on combine les intégrales, qui en résultest, par voic d'addition et de soustraction.

$$\frac{1}{2}\left[F(x)+Y(-x)\right] = \frac{1}{2}\left[(1+e^{-x})^{2}+(1+e^{-x})^{2}+\frac{1}{2}\left[e^{[x]x}(e^{-(x)x}+e^{[x]x})^{2}+e^{-[x]x}(e^{(x)x}+e^{-(x)x})^{2}+e^{-[x]x}(e^{(x)x}+e^{-(x)x})^{2}+e^{-[x]x}(e^{(x)x}+e^{-(x)x})^{2}+e^{-[x]x}(e^{(x)x}+e^{-(x)x})^{2}+e^{-(x)x}(e^{(x)x}+e^{-(x)x})^{2}+e$$

 $=\frac{1}{s}\left(2\sin\frac{1}{s}rx\right)^{s}\left[e^{\frac{1}{2}rxi}e^{-\frac{1}{2}sni}+e^{-\frac{1}{2}rxi}e^{\frac{1}{2}sni}\right]=\frac{1}{s}\left(2\sin\frac{1}{s}rx\right)^{s}\left[2\cos\left(\frac{1}{s}rx-\frac{1}{s}sn\right)\right]=$

= $2 \sin^{3} \frac{1}{4} rx. \cos \left| s \left(\frac{1}{4} \pi - \frac{1}{4} rx \right) \right|, \dots \dots$

Dig woody Google

$$\begin{split} &\frac{1}{2i} \left[\mathbb{P}(xi) - \mathbb{P}(-xi) \right] = \frac{1}{2i} \left[(1 - e^{-xi})^i - (1 - e^{-xi})^i \right] = \frac{1}{2i} \left[(2 \sin_i \frac{1}{2}xs)^i \left(e^{iwx_i} e^{-iwx_i} - e^{-iwx_i} - e^{-iwx_i} - e^{-iwx_i} - e^{-iwx_i} \right) \right] = \frac{1}{2i} \left[(2 \sin_i \frac{1}{2}xs)^i - e^{-iwx_i} - e^{-iwx_$$

Mais dans la formule (j) on peut encore prendre quelques β égaux $\hat{n} + 1$, quelques autres β égaux $\hat{n} - 1$: ainsi les fonctions contiendront, après le développement, tout nussi bien des facteurs $Cos.\nu x$ que des facteurs $Sos.\nu x$, outre le facteur $Cos.\nu x$ que des facteurs $Sos.\nu x$ que les deviendront plus générales encore que les fonctions précédentes. Pour plus de clarté, nous écrirons p et q au lieu de r et s dans les facteurs $Cos.\nu x$, qui ainsi deviendront $Cos.\nu p$; de sorte que pour

-(sr+s,r,+s,r,+...)(x) (m)

la fonction $Y_1(x) = (1 + cr^2)r (1 + cr^2)r \dots (1 - cr^2)^r (1 - cr^2)^r \dots \dots \dots \dots (r)$ l'inspection des développements précédents nous conduira tout de suite aux formules, dont les parties analogues y ressemblent respectivement:

5. Pour l'application de ces réductions aux théorèmes I à XV, nous avons, en donnant un indice aux f, correspondant à celui de F pour les formules (a) à (f): $f(a) = 1, f(a+\beta) = 2^x, \frac{df(a)}{da} = s; f, (a,a_1) = 1, f, (a+\beta,a_1+\beta_1) = 2^{x+s}, \frac{df, (a,a_1)}{da} = s, \frac{df, (a,a_1)}{da} = s, \frac{df, (a,a_1)}{da} = s, \frac{df, (a,a_1,a_2,...)}{da} = \frac{df, (a,a_1,a_1,a_2,...)}{da} = \frac{df, (a,a_1,a_1,a_2,...)}{da} = \frac{df, (a,a_1,a_1,$

[8] Il résulte de tous ces développements que, par les suppositions employées, les fonctions, eu apparence encombrées d'imaginaires, en deviennent tout-à-fait exemptes par les transformations ultérieures. Et ainsi ce sont seulement de telles suppositions qu'on pourra employer avec avantages nussi verra-t-on

arriver la même chose dans la suite,

 $\int_{s}^{\infty} Cos^{s}rx. Cos^{s}r_{1}x. Cos^{s}r_{2}x... Cos. | (sr+s_{1}r_{1}+s_{2}r_{2}+...)x_{1}^{s}. Sinx \frac{dx}{d} = \frac{\pi}{2r+t_{1}+t_{1}+...+1}... (8),$ $\int_{s}^{\infty} Cos^{s}rx. Cos^{s}r_{1}x... Cos^{s}r_{2}x... Sin. | (sr+s_{1}r_{1}+s_{2}r_{2}+...)x_{1}^{s}... Cos^{s}x \frac{dx}{d} = \frac{\pi}{2r+t_{1}+t_{2}+...+1}...$

$$\begin{aligned} & (2^{j+\epsilon_1+\epsilon_2}, + \cdots - 1) \dots (9), \ [7] \qquad \int_{s}^{\infty} & Cos,^{j}rx. \ Sin. \ x . \ \frac{dx}{x^{2}} = \frac{n}{2^{j+1}} \ (2^{j+1}) \dots (12), \\ & \int_{s}^{\infty} & Cos,^{j}rx. \ Cos,^{j}, r, x. \ Sin. \ [(sr+s_{1}r_{1})x]. \ Sin. x \ \frac{dx}{x^{2}} = \frac{n}{2^{j+\epsilon_{1}}+1} \ (2^{j+\epsilon_{1}}-1) \dots \dots (13), \\ & \int_{s}^{\infty} & Cos,^{j}rx. \ Cos,^{j}r_{1}x. \ Cos,^{j}r_{2}x. \dots Sin. \ [(sr+s_{1}r_{1}+s_{1}r_{2}+...)x]. \ Sinx \ \frac{dx}{x^{2}} = \frac{n}{2^{j+\epsilon_{1}}+\epsilon_{1}+...+1} \\ & (2^{j+\epsilon_{1}}, +\epsilon_{1}+...-1) \dots (14), \int_{s}^{\infty} & Cos,^{j}rx. Sin. \ srx. \ Sin,^{j}x \ \frac{dx}{x^{2}} = \frac{n}{2^{j+1}} \ (2^{j+\epsilon_{1}}-1) \dots (15), \int_{s}^{\infty} & Cos,^{j}rx. \ Cos,^{j}rx. \ Cos,^{j}rx. \ Sin. \ [(sr+s_{1}r_{1}), x]. \ Sin,^{j}x \ \frac{dx}{x^{2}} = \frac{n}{2^{j+\epsilon_{1}}+\epsilon_{1}+...+1} \ [2^{j+\epsilon_{1}}, +...+1] \ (2^{j+\epsilon_{1}}, +...+1) \ [2^{j+\epsilon_{1}}, +...+1] \ [2^{j+\epsilon_{1}}, +$$

Avant d'aller plus loin, observons que toutes les intégrales, que l'on trouve au moyen de la supposition (3), se déduisent facilement de celles qui suivent de la supposition (7): car lorsqu'on y restreint à deux le nombre tout-à-fait arbitraire des facteurs, on retombe justement sur la forme de la première fonction mentionnée. Dès-lors il convient de supprimer dorénavant les premières, afin de ne pas multiplier les résultats outre mesure.

Maintenant on obtient pour les formules (g), (h), (l) et (m): $f(n)=1=f_n(n,n,n_{n-1},l)$, $f(n+\theta)=0=f_n(n+\theta,n_1+\theta_1,n_2+\theta_{2m})$, $\frac{df(n)}{dn}=s$, $\frac{df(n,n,n_2,\dots)}{dn}=s$, $\frac{df(n,n_1,n_2,\dots)}{dn}=s$, $\frac{df(n,n_1,n_$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* \left[s(\frac{1}{2}n - rx) \right] \frac{dx}{x} = -\frac{n}{2j+1} \dots (18), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r, x. Sin_* \left[(s+s_1+...) \frac{1}{2}n - (s+s_1,r_1+...)x \right] \frac{dx}{x} = -\frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Cos_* \left[s(\frac{1}{2}n - rx) \right] . Sin_* \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r, r_1 x. . Cos_* \left[(s+s_1+...) \frac{1}{2}n - (s+s_1,r_1+...)x \right] . Sin_* \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r, r_1 x. . Cos_* \left[(s+s_1+...) \frac{1}{2}n - (s+s_1,r_1+...)x \right] . Sin_* \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r, r_1 x. . Sin_* \left[(s+s_1+...) \frac{1}{2}n - (s+s_1,r_1+...)x \right] . Sin_* \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r, r_1 x. . Sin_* \left[(s+s_1+...) \frac{1}{2}n - (s+s_1,r_1+...)x \right] . Sin_* \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r, r_1 x. . Sin_* \left[(s+s_1+...) \frac{1}{2}n - (s+s_1,r_1+...)x \right] . Sin_* \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r, r_1 x. . Sin_* \left[(s+s_1,r_1+...)x \right] . Sin_* \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r, r_1 x. . Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r, r_2 x. . Sin_* \left[(s+s_1,r_1+...)x \right] . Sin_* \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r, r_2 x. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac{n}{2j+1} \dots (21), \int_{+\infty}^{\infty} Sin_* rx. Sin_* r \frac{dx}{x} = \frac$$

^[7] Des intégrales générales (8) et (9) on déduit par addition et par soustraction: $\int_{s}^{\infty} Cos.rx.Cos.^{s_1}r_1x...$ Sin. $\lfloor (sr+s_1r_1+...+1)x \rfloor \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}...$ (10), $\int_{s}^{\infty} Cos.^{s_2}x.Cos.^{s_1}r_1x...$ Sin. $\lfloor (sr+s_1r_1+...+1)x \rfloor \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}...$ (11).

$$-(rr+s_1r_1+...)x_1.\cos x\frac{dx}{x} = -\frac{1}{2r+i_1+...+1}...(23), \left\{8\right\} \int_{s}^{\infty} Sin_rr_xSin_s \left[s\left(\frac{1}{2}n-rx\right)\right].Sin_x\frac{dx}{x} = -\frac{n}{2r+i_1+...+1}...(28), \left\{8\right\} \int_{s}^{\infty} Sin_rr_xSin_s \left[s\left(\frac{1}{2}n-rx\right)\right].Sin_x\frac{dx}{x} = \frac{n}{2r+i_1+...+1}...(27), \int_{s}^{\infty} Sin_sr_xSin_s \left[s\left(\frac{1}{2}n-rx\right)\right].Sin_s^2x\frac{dx}{x^2} = \frac{n}{2r+i_2}(s-4) \dots(28), \int_{s}^{\infty} Sin_rr_xSin_s \left[s\left(\frac{1}{2}n-rx\right)\right].Sin_s^2x\frac{dx}{x^2} = \frac{n}{2r+i_3}(s-4) \dots(28), \int_{s}^{\infty} Sin_s^2r_xSin_s^2r_s \left[s\left(\frac{1}{2}n-rx\right)\right].Sin_s^2x\frac{dx}{x^2} = \frac{n}{2r+i_3}(s-4) \dots(28), \int_{s}^{\infty} Cin_s^2r_xSin_s^2r_s \left[s\left(\frac{1}{2}n-rx\right)\right].Sin_s^2x\frac{dx}{x^2} = \frac{n}{2r+i_3}(s-2) \dots(s-2), \int_{s}^{\infty} Sin_s^2r_xSin_s^2r_s \left[s\left(\frac{1}{2}n-rx\right)\right].Sin_s^2x\frac{dx}{x^2} = \frac{n}{2r+i_3}(s-2) \dots(31), \int_{s}^{\infty} Cosspx.Coss.(s-1)_{s}x-Sin_s^2r_{s}x-Sin_s$$

^[8] Par voic d'addition et de soustraction les intégrales (22) et (33) donnent: $\int_{\bullet}^{\infty} Sin.trz.Sin.tr.tz$.

Sin. $[(s+s_1+...)]_{\Pi}$ $-(sr+s_1r_1+...-1)z$ $] \frac{dz}{z} = 0$...(24), $\int_{\bullet}^{\infty} Sin.trz.Sin.tr.tz$... $Sin.[(s+s_1+...)]_{\Pi}$ $-(sr+s_1r_1+...+1)z$ $] \frac{dz}{z} = -\frac{\pi}{2t+t_1+...}$... (35).

^[9] La somme et la différence de ces deux intégrales sont: $\int_{a}^{\infty} Cos rpx.Cost.p_{1}x...Sin.trx.Sin.trx.Sin.tr_{1}x...Sin.tr_{2}x.Sin.tr_{2}x...Sin.tr_$

$$\begin{split} &Cost, p_1 r \dots Sin, tr. Sin, tr, x \dots Sin, \{(s+s_1+\ldots) \frac{1}{4}n - (qp+q_1p_1+\ldots+sr+s_1r_1+\ldots)x\}. Sin, tr \frac{s\omega}{s^2} = \\ &= -\frac{s}{2} \frac{3+q+q_1+\ldots-s-s_1}{2+p_1+\ldots+sr+s_1+\ldots+s} \dots (36). \end{split}$$

Nous voyons que les résultats obtenus par cette méthode sont très-généraux, et que cependant les valeurs des intégrales précédentes ne dépendent pas des r qui s'y trouvent. Dans l'intégrale (1) la raison en est facile à saisir, parce que la substitution de rx=y éliminerait cette constante r sans changer aucunément la forme de l'intégrale; mais pour les autres formules il n'y aurait pas lieu d'en donner a priori une telle raison: dans notre déduction cette perte de la constante r s'explique par le fait, que l'intégration des séries Λ , B, C etc. l'élimine tout de suite. Encore y a-t-il à faire ici une autre observation, qui vaut évidemment pour toute intégrale définie, prise entre des limites 0 et p, et à dénominateur algébrique monôme et à fonctions trigonomériques au numérateur, savoir, que le numérateur doit contenir au moins autant de facteurs, s'annulant pour la valeur zéro de x, qu'il y a de facteurs x au dénominateur: or, dans le cas contraire la valeur de l'intégrale définie deviendrait infinie. On voit que cette condition se trouve remplie partout.

6. On peut encore différentier quelques-unes de ces intégrales par rapport à la constante s, et c'est ainsi que nous obtiendrons des résultats intéressants, sauf d'annuler ensuite cette constante. A cet effet posons les intégrales en question sous les formes générales:

Or, la deuxième et la quatrième de ces équations nous mèneraient en général à des résultats fautifs, puisqu'elles introduiraient un facteur a, pour lequel les

développements suivant le théorème de TATLOR cesseraient d'être convergonts. Mais par l'application permise de la première et de la troisième de ces équations, les intégrales (4) et (20) nous donneront:

$$\int_{*}^{x} t \cos_{x} x. \sin_{x} x \frac{dx}{x} = -\frac{\pi}{2} t^{2} \dots (37), \qquad \int_{*}^{x} t \sin_{x} xx. \sin_{x} x \frac{dx}{x} = -\frac{\pi}{2} t^{2} \dots (38).$$
dont la différence et la sounue sont:
$$\int_{*}^{x} t \tan_{y} xx. \sin_{x} \frac{dx}{x} = 0 \dots (39) \text{ et}$$

$$\int_{*}^{x} t (\sin_{x} x \cos_{x} xx). \sin_{x} \frac{dx}{x} = -\pi t^{2}. \text{ Cotte dernière pourtant ne donne rien de nouveau, puisque en y ajoutant le produit de t^{2} par l'intégralo (2) du N^{2} . 3 on$$

7. Discutous maintenant la forme $f(P, Q,...) = e^{sP} e^{s}$, Q..., et faisons—y $n = a_1 = ... = 0$, $\beta = \beta_1 = ... = 1$; alors nous trouvous:

retrouve la formule (38).

$$\begin{split} &\frac{1}{2}\left[F\left(xi\right)+F\left(-xi\right)\right] = \frac{1}{2}\left(e^{-x^{\prime}i}+e^{-x^{\prime}i}\right) = \frac{1}{2}\left(e^{-i\left(Cot,rx+i\,Sin,rx\right)}+e^{-i\left(Cot,rx-i\,Sin,rx\right)}\right) = \\ &= \frac{1}{2}\left(e^{-i\left(Cot,rx+i\,Sin,rx\right)}+e^{-i\left(Cot,rx-i\,Sin,rx\right)}\right) = e^{-i\left(Cot,rx\,Cox,\left(e\,Sin,rx\right)\right)}, & (\beta) \end{split}$$

$$\begin{split} \frac{1}{2i} \left[\mathbf{F}(\mathbf{z}) - \mathbf{F}(-\mathbf{z}) \right] &= \frac{1}{2i} \left(e^{i\mathbf{z}^{(i)}} - e^{i\mathbf{z}^{(i)}} \right) = \frac{1}{2i} e^{i\mathbf{z}(\mathbf{z}), \mathbf{z}} \left(e^{i\mathbf{z}} \hat{\mathbf{S}} \hat{\mathbf{s}}, \mathbf{z} - e^{-i\mathbf{z}} \hat{\mathbf{S}} \hat{\mathbf{s}}, \mathbf{z} \right) \\ &= e^{i\mathbf{z}(\mathbf{s}), \mathbf{z}} \hat{\mathbf{S}} \hat{\mathbf{s}}, \left(e \hat{\mathbf{S}} \hat{\mathbf{s}}, \mathbf{z} \right), \qquad (q) \\ \frac{1}{2} \left[\mathbf{F}_{i}(\mathbf{z}) + \mathbf{F}_{i}(-\mathbf{z}) \right] = \frac{1}{2} \left(e^{i\mathbf{z}^{(i)}} + e^{i\mathbf{z}^{(i)}} + e^{i\mathbf{z}^{(i)}} + e^{i\mathbf{z}^{(i)}} \right) = \frac{1}{2} \left(e^{i(\mathbf{z}), \mathbf{z}} \mathbf{z} + i \hat{\mathbf{S}}, \mathbf{z}, \mathbf{z} \right) \end{split}$$

$$\left(e^{i(S\tilde{u},xx+s_{i}S\tilde{u},x_{i}s)} + e^{-i(S\tilde{u},xx+s_{i}S\tilde{u},x_{i}s)}\right) = e^{iC\tilde{u},xx+s_{i}}C\tilde{u}x_{i}xC\tilde{u}x_{i}(s\tilde{u},xx+s_{i}S\tilde{u},x_{i}s), (r)$$

$$\frac{1}{2r} \left[F_{1}(ri) - F_{1}(-xi)\right] = \frac{1}{2r} \left(e^{ir^{2}} + i_{i}e^{r^{2}} - e^{ir^{-r}} + i_{i}e^{-r_{i}}\right) = \frac{1}{2r} e^{iC\tilde{u},xx+s_{i}}C\tilde{u}x_{i}x_{i}$$

 $(cisSinx + s, Sinx, e) = e^{-i(sSinx + s, Sinx, e)}) = e^{sCorxx + s, Corx, e} Sin(sSinx + s, Sinx, e). (e)$ et de la même manière:

$$\frac{1}{2}\left[F_{s}(xi)+F_{s}(-xi)\right] = e^{s(s_{1},r_{2}+s_{1},los,r_{2}+s_{3}-los,r_{3}+s_{4}-los,r_{4}+s_{4}-los,r_{4}+s_{4}-los,r_{4}+s_{4}-los,r_{4}+s_{4}-los,r_{5}-l$$

S. Ne nous servons pas maintenant des développements (r) et (s), comme étant de nouveau compris dans les formules plus générales, à un nombre illimité de facteurs, (t) et (u), — par conséquent les théorèmes sur la fonction F, ne nous seront plus utiles — alors nous obtiendrons iei, au moyen des théorèmes I à XV

et en nous aidant des valeurs spéciales f(s) = 1, $f(s + \beta) = e^s$, $f_s(s, s_1, ...) = 1$, $f_s(s + \beta, s_1 + \beta, ...) = e^s + s_s + ...$, $\frac{df_s(s, s_1, ...)}{ds_1} = s$, $\frac{df_s(s, s_1, ...)}{ds_1} = s$, etc.: $\int_{s}^{s} e^{sCos, rs} Sin_s(sSin, rs) \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}(e^s - 1), (T.302, N^0.14), \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} + s_s Cos, r, s + ... Sin_s(sSin, rs + s_1 Sin, s_1, s + ...) \frac{ds}{x} = \frac{\pi}{2}(e^s + s_1 + ... - 1) \dots (40), \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} Cos_s(sSin, rs), Sin_s x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \dots (41),$ $\int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} + s_s Cos_s, r + c_s Cos_s(sSin, rs + s_1 Sin, r, s + ...) Sin_s x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \dots (42), \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} Sin_s(sSin, rs + s_1 Sin, r_1 s + ...) Sin_s x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \dots (42),$ $\int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} + s_s Cos_s \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}(e^s + s_1 + ... - 1) \dots (44), [10] \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} Sin_s(sSin, rs + s_1 Sin, rs + ...) Sin_s x \frac{dx}{x^3} = \frac{\pi}{2}(e^s - 1) \dots (47), \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} Sin_s(sSin, rs + s_1 Sin, rs + ...) Sin_s x \frac{dx}{x^3} = \frac{\pi}{2}(e^s + s_1 + ... - 1) \dots (48), \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} Sin_s(sSin, rs + s_1 Sin, rs + ...) Sin_s x \frac{dx}{x^3} = \frac{\pi}{2}(e^s + s_1 + ... - 1) \dots (48), \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} Sin_s(sSin, rs + s_1 Sin, rs + ...) Sin_s x \frac{dx}{x^3} = \frac{\pi}{2}(e^s + s_1 + ... - 1) \dots (48), \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} Sin_s(sSin, rs + s_1 Sin, rs + ...) Sin_s x \frac{dx}{x^3} = \frac{\pi}{2}(e^s + s_1 + ... - 1) \dots (48), \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} Sin_s(sSin, rs + s_1 Sin, rs + s_1 Sin, rs + ...) Sin_s x \frac{dx}{x^3} = \frac{\pi}{2}(e^s + s_1 + ... - 1) \dots (48), \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} Sin_s(sSin, rs + s_1 Sin, rs + ...) Sin_s x \frac{dx}{x^3} = \frac{\pi}{2}(e^s + s_1 + ... - 1) \dots (48), \int_{s}^{\infty} e^{sCos, rs} Sin_s(sSin, rs + ...) Sin_s x \frac{dx}{x^3} = \frac{\pi}{2}(e^s + s_1 + ... - 1)$

9. La différentiation par rapport à la constante s étant permise ici, vu qu'elle n'introduit aucun facteur, qui pourrait donner lieu à une discontinuité de l'intégrale, on aura pour les intégrales de forme générale

 $\int_{a}^{\infty} e^{s(v_{0}, rx} Cos.(sSin.rx). f(x) dx \text{ et } \int_{a}^{\infty} e^{s(v_{0}, rx} Sin.(sSin.rx). f(x) dx,$ après la différentiation par rapport à s:

- 1 (s+s,+...) ... (50).

$$\int_{\bullet}^{\infty} e^{s(\delta s, rx)} \left[Cosxx, Cos.(sSin, rx) - Sin.(sSin, rx), Sin, rx \right] f(x) dx = \int_{\bullet}^{\infty} e^{s(\delta s, rx)} Cos.(sSin, rx + rx), f(x) dx, \dots (r) \int_{\bullet}^{\infty} e^{s(\delta s, rx)} \left[Cosxx, Sin.(sSin, rx) + Cos.(sSin, rx), Sin, rx \right] f(x) dx = \int_{\bullet}^{\infty} e^{s(\delta s, rx)} Sin.(sSin, rx + rx), f(x) dx \dots (t)$$

^[10] D'où par l'addition et la soustraction des résultats: $\int_{\bullet}^{\infty} e^{sCosxs+s_1}Cosx_1s+\cdots Sin_*(sSin,rx++s_1Sin,rx++s_1Sin,rx++s_2)\frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}e^{s+s_1+-}\cdots (45), \int_{\bullet}^{\infty} e^{sCosxs+s_1Cosx_1s+\cdots Sin_*(sSin,rx+s_1Sin,rx++\cdots -x)}\frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}(e^{s+s_1+-}-2)\cdots (46).$



d'où l'on déduit ensuite pour le cas de plusieurs facteurs e^{s, Co., r, s}, différents de celui qui dépend de s, — et lorsqu'on fait évanouir cette constante s:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{s_{1}Cos.\tau,x+\dots Cos.(s_{1}Sin.\tau_{1}x+\dots+rx).f(x)dx}\dots (o), \int_{-\infty}^{\infty} e^{s_{1}Cos.\tau,x+\dots Sin.(s_{1}Sin.\tau_{1}x+\dots+rx).f(x)dx}\dots (a).$$

C'est-à-dire que l'évanouissement de s élimine la constante r, qui l'accompagne, tant de l'exponentielle que de l'argument polynôme sous le signe Sin. ou Cos., puisque les termes s'Cos.rx et «Sin.rx s'annulent avec e: mais que néanmoins le terme supplémentaire rx sous ces mêmes signes trigonométriques y reste. Par conséquent dans les intégrales (») et (») la constante r de rx peut se trouver ou non parmi les r de l'exponentielle, arbitrairement.

Ainsi les intégrales du dernier Numéro donneront :

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) \sin(x \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot r \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} \sin(e \cdot \sin x \cdot r \cdot x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot \cos x \cdot x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{x \cdot x}$$

Mais la discussion précédente nous a prouvé que le re dans le terme de l'argument polynôme sous la fonction trigonométrique peut aussi ne pas dépendre des constantes r qu'on trouve dans l'exponentielle: d'après cette remarque la dernière intégrale ne diffère aucunement de l'intégrale (52) que nous avons trouvée plus haut, puisque re est tout aussi arbitraire que re±1.

Remarquons encore que pour * zéro, les intégrales (51), (53), (55), (57) et (59) se réduisent aux intégrales T. 194, N°. 5, T. 195, N°. 2, T. 195, N°. 3, T. 198, N°. 2 et T. 198, N°. 6.

10. Faisons ensuite f (P, Q, ... R, S, ...) = P^t, Q^t, ... e^{t R}, e^{t, S}, ..., combination des deux suppositions précédentes, où auprès de l'exponentielle nous écrirons » au lieu de r: commençons par la fonction (β), en y prenant «=1=β=β₁, a, =0, alors il est:

$$\begin{split} \frac{1}{2} \left[F_1(xi) + F_1(-xi) \right] &= \frac{1}{2} \left[(1 + e^{xi})^x e^{te^{2xi}} + (1 + e^{-txi})^x e^{te^{-xi}} \right] = \frac{1}{2} \left[e^{-(xxi)} e^{-(xxi)} + e^{-(xxi)} e^{-(xxi)} e^{-(xxi)} + e^{-(xxi)} + e^{-(xxi)} e^{-(xxi)} +$$

Quant aux fonctions (j), lorsqu'on introduit de même les constantes t et u, on trouvera pour la fonction:

 $\mathbf{F}_{n}(a+\beta,\sigma^{*},\alpha_{n}+\beta,\sigma^{*},\alpha_{n},\dots,\alpha+\beta,\sigma^{*},\alpha_{n}+\beta,\sigma^{*},\alpha_{n},\dots),$ (v) — où d'abord il faut faire $a=a_{1}=\dots=1=\beta=\beta_{1}=\dots,\alpha=1=\alpha_{n}=\dots=0$. $\beta=\beta_{1}=\dots=1,$ —absolument de la même manière:

$$\frac{1}{2}\left[F_{\epsilon}(x) + F_{\epsilon}(-x)\right] = 2^{\epsilon+\epsilon_1} + \cdots Cos_{\epsilon} \cdot \frac{1}{2} \cdot rx \cdot Cos_{\epsilon} \cdot \frac{1}{2} \cdot r_1 \cdot x \cdot \cdots e^{\epsilon \cdot Cos_{\epsilon} \cdot s + \epsilon_1 \cdot Cos_{\epsilon} \cdot s} \cdot (cs_{\epsilon}) \cdot \left(rr + \epsilon_1 \cdot r_1 + \cdots \right) \frac{1}{2} x + t \cdot Sin_{\epsilon} \cdot x + t_1 \cdot Sin_{\epsilon} \cdot x + \cdots \right), \quad (x)$$

$$\frac{1}{2\,i}\left[F_{\ell}(xi)-F_{\ell}(-xi)\right] \;=\; 2\,\ell+\epsilon_1+\dots\quad Cos.\,\ell\,\frac{1}{2}\,rs.\quad Cos.\,\ell_1\,\frac{1}{2}\,r,\,x\ldots\quad e^{\,\ell\,Cos.nx+\ell_1\,Cos.n_1x+\ldots}$$

A présent, tout comme au N°. 4, gardant la même forme de f, ainsi que les valeurs spéciales pour les a et les a^{β} , supposons $a = a, = -1, \beta = \beta, = \dots = -1$; alors nous trouvous pour les fonctions (β) :

$$\frac{1}{2}\left[F_{\epsilon}(x)+F_{\epsilon}(-x)\right] = \frac{1}{2}\left[\left(1-exi\right)^{\epsilon}e^{-te^{-t}}+\left(1-e-xi\right)^{\epsilon}e^{te^{-te}}\right] = \frac{1}{2}\left\{e^{+tri}\left(e^{-tri}-e^{-t}\right)^{\epsilon}e^{te^{-t}}\right\}$$

$$= e^{+tri}\left\{e^{-t}\left(2e^{-tri}+e^{-t}\right)^{\epsilon}e^{-t}\left(e^{-tri}-e^{-t}\right)^{\epsilon}e^{-t}\left(2e^{-tri}-e^{-t}\right)^{\epsilon}\right\}$$

$$= \frac{1}{2}\left\{2e^{-tri}\left(2e^{-tri}-e^{-t}\right)^{\epsilon}e^{-t}\left(2e^{-tri}-e^{-t}\right)^{\epsilon}e^{-t}\left(2e^{-tri}-e^{-t}\right)^{\epsilon}\right\}$$

$$= e^{-tri}\left\{e^{-tri}-e^{-t}\left(2e^{-tri}-e^{-t}\right)^{\epsilon}e^{-t}\left(2e^{-tri}-e^{-t}\right)^{\epsilon}\right\}$$

$$= e^{-t}e^{$$

$$e^{-tiSin.ux} = 2 \cdot Sin. \cdot \frac{1}{2} \cdot x. \quad e^{tCo.ux} \cdot Sin. (\frac{1}{2} \cdot x - \frac{1}{2} \cdot xx - tSin.ux), \quad . \quad . \quad (aa)$$

(où dans la réduction nous avons fait usage des formules connues $(i)^a = e^{i \pi n i}, (-1)^a = = e^{-i \pi n i})$; équations, qui pour le cas général de la forme (e) nous mènent aux résultats suivants:

$$\begin{split} \frac{1}{2} \left[F_{\epsilon}(xt) + F_{\epsilon}(-xt) \right] &= 2^{\epsilon+\epsilon_{\epsilon}} + -Sin_{\epsilon} t_{1}^{\epsilon} rx. Sin_{\epsilon} t_{1}^{\epsilon} r_{1} x_{-\epsilon} e^{it \otimes s_{\epsilon} nx + t_{1} \cos s_{1} x_{+}} + \cdots Cos_{\epsilon} \left[(s+s_{1}+...) \frac{1}{2}n... - (sr+s_{1}r_{1}+...) \frac{1}{2} x - t Sin_{\epsilon} nx - t_{1} Sin_{\epsilon} n_{1} x - ... \right], & ... &$$

 $Sin_* | (s+s_1+...)_{\mathbb{R}^n} = (sr+s_1r_1+...)_{\mathbb{R}^n} = tSin_* n_* x = t_1 Sin_* n_* x = ...$ (cc) Encore peut-on combiner les deux dernières suppositions; ainsi la forme générale de la fonteion deviendra:

$$\frac{1}{2}\left[F_{\delta}(x) + F_{\delta}(-x)\right] = 2q * q * + r * + r * * r * + Cos ? \frac{1}{2}ps. Cos ? q \frac{1}{2}p_s. Sin ? \frac{1}{2}rs. Sin ? q * rs. Sin ? q *$$

$$\frac{1}{2i} \left[F_i(x^i) - F_i(-x^i) \right] = -2 \, q + q_1 + \cdots + i + q_1 + \cdots + Cos \, q_1^i p_1 x ... \, Cos \, q_1^i p_1 x ... \, Sin_1^i q_1 x ... \, etCos \, n_1 x + d_1 cos \, n_1 x + \cdots + d_1 cos \, n_1 x + d_2 cos \, n_1 x + d_3 cos \, n_2 x + d_3 cos \, n_1 x + d_3 cos \, n_2 x + d_3 cos \, n_1 x + d_3 cos \, n_2 x + d_3 cos \, n_1 x + d_3 cos \, n_2 x + d_3 cos \, n_1 x + d_3 cos \, n_2 x + d_3 cos \, n_1 x + d_3 cos \, n_2 x + d_3 cos \, n_3 x + d_3 c$$

11. Lorsque nous en venons aux applications, il faut observer que nous avons à faire icis deux fonctions distinctes pour le noins, de sorte que les théorèmes (l), (IV), (V), (X) et (XIII) tombent ici hors d'usage. Pour les autres nous avons pour l'emploi des fornules (v) à (y), f(-a, -1) = 1, $f(-t, 2a, -t, 3a) = 2s_1t$, $f(-t, 2a, -t, 3a) = 2s_1t$, $f(-t, 2a, -t, 3a) = s_1t$, f(-t,

$$\int_{-x}^{x} e^{tGu,ur} Cos^{t}rx, Sin(srx + tSin,ur) \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}e^{t}...(61), \quad \int_{-x}^{x} e^{tGu,ux + t,Gu,u}, x \leftarrow Cos^{t}rx.$$

$$Cos^{t}r, x = Sin, \{sr + s, r, + -)x + tSin, uz + t, Sin, u, x \leftarrow \frac{d}{x} = \frac{\pi}{2}e^{t+t}, + -...(62), \quad \int_{-x}^{x} e^{tGu,u}.$$

$$Cos^{t}rx, Cos(srx + tSin, uz), Sin, x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), \int_{-x}^{x} e^{tGu,ux} Cos^{t}rx, Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), \int_{-x}^{x} e^{tGu,ux} Cos^{t}rx, Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), \int_{-x}^{x} e^{tGu,ux} Cos^{t}rx, Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), \int_{-x}^{x} e^{tGu,ux} Cos^{t}rx, Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), \int_{-x}^{x} e^{tGu,ux} Cos^{t}rx, Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), \int_{-x}^{x} e^{tGu,ux} Cos^{t}rx, Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), \int_{-x}^{x} e^{tGu,ux} Cos^{t}rx, Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}s + 1, ...(63), Sin, (srx + tSin, uz), Cos$$

3 *

$$\begin{split} &=\frac{n}{2^{s+1}}(2^se^{t}-1)\dots(64), \left[11\right]\int_{x}^{x}e^{t(is_{x}x_{x}+t_{s}(s_{x}x_{x}+c_{x}c_{x}r_{x},x_{x}c_{x}t_{s})}, \frac{1}{2^{s}}\int_{x}^{x}e^{t(is_{x}x_{x}+t_{s}(s_{x}x_{x}+t_{s}c_{x}r_{x},x_{x}c_{x}t_{s})}, \frac{1}{2^{s}}\int_{x}^{x}e^{t(is_{x}x_{x}+t_{s}(s_{x}x_{x}+t_{s}$$

Lorsqu'on veut faire l'application de nos théorèmes aux développements (x) à (ae) toutes les valeurs spéciales précédentes restent les mêmes, sauf la valeur de $f(u+\beta, u_1+\beta, \dots)$, qui ici s'annule toujours par l'influence d'un facteur $u+\beta=1+(-1)=0$, ou de plusieurs facteurs de ce genre. Eu égard à ces observations nous trouverons successivement, en doublant les r et les p pour la même raison qu'auparavant:

^[11] Par voic d'addition et de soustraction on déduit de ces intégrales: $\int_{s}^{\infty} e^{tGusx} Cos. rxs.$ $Sin. \left\{ (sr+1)x+t Sin. ux \right\} \frac{dx}{x} = \frac{n}{2} e^t ... (65).$ $\int_{s}^{\infty} e^{tGusx} Cos. rxs. Sin. \left\{ (sr-1)x+t Sin. ux \right\} \frac{dx}{x} = \frac{n}{2} e^{t} ... (66).$ [12] La somme et la différence de ces deux dernières formules donnent: $\int_{s}^{\infty} e^{tGusx+t} .Cos. rx.$ $Cos. rx. Cos. rx. Cos. rx. Sin. \left\{ (sr+s, r, +...+1)x+t Sin. ux x+t, Sin. u, x+... \right\} \frac{dx}{x} = \frac{n}{2} e^{t+t, x} ... (69).$ $\int_{s}^{\infty} e^{tGusx+t} .Cos. rx. Cos. rx. Cos. rx, x+... Sin. \left\{ (sr+s, r, +...-1)x+t Sin. ux x+t, Sin. u, x+... \right\} \frac{dx}{x} = \frac{n}{2} e^{t+t, x} ... (69).$

 $\int_{-\pi}^{\pi} e^{tCos.ux} Sin^{3}rx. Sin(\frac{1}{4}s_{\pi} - srx - tSin.ux) \frac{dx}{dx} = \frac{\pi}{2c+1} \dots (75), \quad \int_{-\pi}^{\pi} e^{tCos.ux + t} e^{tCos.ux +$ $Sin^{s_{f}}x$. $Sin^{s_{i}}r_{i}x$... $Sin^{s_{i}}(s+s_{i}+...)$ $\frac{1}{2}\pi$ — $(sr+s_{i}r_{i}+...)x$ — t $Sin^{s_{i}}x$ — t $Sin^{s_{i}}x$ — ... $\frac{dx}{dx}$ = $= \frac{\pi}{2s+t+\dots+1} \dots (76), \quad \int_{0}^{\infty} e^{t(\cos xx+t,\cos x,x+\dots\cos x)} px. \quad Cost.p_1x\dots Sin.^s rx. \quad Sin.^s rx. \quad Sin.^s r_1x\dots$ $Sin.[(s+s_1+...) \frac{1}{2}\pi - (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...]x - tSin.ux - t_1Sin.ux - t_1Sin.u_1x - ...] \frac{dx}{dx} =$ $= \frac{\pi}{2\pi i} \dots (78), \int_{-\pi}^{\infty} e^{it(\sigma_{x,w,x})} Sin(\frac{1}{2} \pi_{x,x} - iSin,w,x) \cdot Cosx \frac{dx}{dx} = \frac{\pi}{2\pi i} \dots (79), [13]$ $\int_{-\pi}^{\infty} e^{t \cos x x + t} e^{\cos x} x + \sin x + \sin x x = \sin x + \sin x x = \cos ((s + s_1 + \dots) \frac{1}{2} \pi - (s + s_1 + \dots) x - t \sin x = -t \sin x x$ $-t_1Sin_n x - ... \}.Sin_n x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2(x+x-x+1)} ... (92), \int_{-\infty}^{\infty} e^{tCos_n x} + t_1^{tCos_n x} + ... Sin_n s_{rx} Sin_n s_{rx} Sin_n s_{rx}$ $Sin. (s+s_1+...) \frac{1}{2}\pi - (sr+s_1r_1+...)x - tSin.ux - t_1Sin.u_1x - ... | Cos.x \frac{dx}{a} = \frac{\pi}{2000(4\pi^2)^3}$ (83),[14] $\int_{-\pi}^{\pi} e^{\,tCos.ux + \,t_1Cos.u.x + \cdots \,Cos.q\,px.Cos.q\,,\,p_1x...\,Siu.^qrx.Siu.^q.x.\,Cos.\frac{t}{4}(s+s_1+...)\frac{t}{2}n - (qp+q_1p_1+...+1)\frac{t}{2}n - (qp+q_1p_1+...+1)\frac{t}$ $+ sr + s_1 r_1 + ... \rangle x - t Sin. ux - t_1 Sin. u_1 x - ... | . Sin. x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2.9 + 9. + ... + 1 + ... + ... + 1} ... (86),$ $\int_{-\pi}^{\pi} e^{-tCos.\pi x + t_1 \cdot Cos.\pi \cdot x + \cdots \cdot Cos.\pi \cdot px \cdot Cos.\pi \cdot p_1 \cdot x \dots \cdot Sin.t_1 \cdot r_1 \cdot x \dots \cdot Sin.t_1 \cdot (s + s_1 + \dots) \cdot \frac{1}{2} \pi - (qp + q_1 \cdot p_1 + \dots + q_n \cdot p_n \cdot Sin.t_n \cdot r_1 \cdot x \dots \cdot Sin.t_n \cdot r_n \cdot Sin.t_n \cdot Sin.t_n$ -(sr+1)x - tSin.ux = 0 ... (80), $\int_{-\infty}^{\infty} e^{-tOu.ux} Sin.trx$, $Sin. \left[\frac{1}{4}s\pi - (sr-1)x - tSin.ux\right] = 0$ $=\frac{\pi}{2i}$... (81). [14] D'où, lorsqu'on prend la somme et la différence de ces intégrales: \int_e^\infty etCon uz + t, Con u. e + ... $Sin.^{t}rx.Sin.^{t}r_{1}x...Sin. \{(s+s_{1}+...)_{1}^{t}n-(sr+s_{1}r_{1}+...+1)x-tSin.ux-t_{1}Sin.u_{1}x-...\}\frac{dx}{x}=0$... (84),

 $-t_1Sin_1x-...$ $\frac{dx}{dx} = \frac{\pi}{24\pi L_1} ... (85).$

$$\begin{split} &+sr+s_1r_1+...+s-t \sin nx_1z-...|.\sin nx_1z-...|.\sin nx_2z-...|.\sin nx_2z$$

Il faut remarquer ici que les formules générales (77), (86), (87), (92) et (95) ne comprennent pas les intégrales (61) à (74) lors de l'évanouissement de tous les se or, il est aisé de déduire la raison de ce paradoxe. Dans les formules (75) is (95) la présence d'un ou de plusieurs facteurs Sin.*rx faisait évanouir la fonction correspondante $f(n+\beta)$ dans la valeur de cette intégrale: mais aussitôt que ces facteurs Sin.*rx disparaissent tous, la fonction $f(n+\beta,n+\beta,n)$ peut de nouveau acquérir des valeurs différentes de zéro, et évidemment cela a lieu dans les premières formules (61) à (74), qui par suite différent des intégrales générales.

^[15] La combination de ces intégrales par la voie d'addition et de soustraction fournit les suivantes: $\int_{-\pi}^{\pi} e^{iCaux} + i_*Cauu; r + \cdots Cos, px. Cos, p_*; z... Sia, rx. Sia, rx. z... Sia, [(x+s_++...)_+n - (qp+q_+p_++...+n) + n + r_+ + r_+ + \cdots + r_+ + r_+ + r_+ + r_+ + \cdots + r_+ + r_+ + r_+ + r_+ + \cdots + r_+ +$

12. Différentions les formules du dernier Numéro par rapport à t, alors d'après ce que nous avons vu arriver au No. 9, l'argument polynôme sous les signes trigonométriques se trouvera augmenté d'un terme uax, et la discussion de ce cas nous mènerait ici à la même conclusion, savoir; qu'il est absolument indifférent que cet ua soit compris ou non parmi les u, qui se trouvent dans l'exponentielle. Or, observons que toutes les intégrales (75) à (95) du Numéro mentionné ne sont que des cas spéciaux des intégrales générales (77), (86), (87), (92) et (95), Lorsqu'on applique à celles-ci le procédé en question, ainsi qu'aux intégrales les plus générales (62), (67), (68), (72) et (74), on obtient: $\int_{-c}^{\infty} e^{t\cos ux + t_1\cos u_1x + \cdots \cos trx.\cos trx.\cos trx.\sin t} \left(e^{t\cos ux + t_1\cos ux + t_2\sin ux + t_1\sin ux + t_2\sin ux + t_3\sin ux + t_4\sin ux + t_4\sin ux + t_5\sin ux + t_5\cos ux + t$ $= \frac{\pi}{r}e^{t+t_1+\cdots} ... (98), \quad \int_{-\pi}^{\infty} e^{tCos.ux+t_1Cos.ux+t_2Cos.ux+\cdots} Cos.srx. Cos.$ $+ t Sin. ux + t_1 Sin. u_1 x + ... |. Sin. x \frac{dx}{x} = 0 ... (97), \int_{-\infty}^{\infty} e^{tCos. ux + t_1 Cos. u_1 x + ... Cos. tr. x} Cos. tr. x...$ Sin. $\{sr + s_1r_1 + ... + u_s\}x + tSin.ux + t_1Sin.u_1x + ...\}$. $Cos.x = \frac{dx}{x} = \frac{n}{6}e^{s+t_1+...}$ (98), $\int_{-c}^{\infty} e^{tCos.ux + t_1Cos.u_1x + \cdots + Cos.srx. \cdot Cos.srx. \cdot Cos.sr_1x \dots \cdot Sin. \cdot \{(sr + s_1r_1 + \dots + u_s)x + tSin.ux + t_1Sin.ux + t_1Sin.u_1x + \dots\}.$ $Sin.x = \frac{\pi}{2} e^{t+t_1+\cdots - (99)} \int_{-\infty}^{\infty} e^{tCos.ux+t_1Cos.u.x+\cdots - Cos.srx.Cos.s.r_1} x...Sin. \left[(sr+s_1r_1+...+u_s)x + \frac{\pi}{2} e^{t-t_1} + \frac{\pi}{2} e^{t-t_1} + \frac{\pi}{2} e^{t-t_2} + \frac{\pi}{2} e^{t-t_1} + \frac{\pi}{2} e^{t-t_2} + \frac{\pi}{2} e^{t-t_2}$ $+ t Sin. ux + t_1 Sin. u_1 x + ... \}. Sin. x \frac{dx}{r^3} = \frac{\pi}{0.t + t_1 + ... + 3} (2s + t_1 + ... + 2e^{t + t_1} + ... - 1) ... (100),$ $\int_{-\pi}^{\pi} e^{tCos,ux+t} e^{Cos,u,x+\cdots Cos,\eta} px, \ Cos,\eta, p_1x... \ Sin,^srx, \ Sin,^s,r_1x... \ Sin,^{\{s+s_1+...\}} \frac{1}{2} \pi - \frac{1}{2}$ $-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...+s_s)x-t\,Sin.six-t_1\,Sin.six-t_1\,Sin.six-t_1\,Sin.six-t_1\,Sin.six-t_1\,Sin.six-t_1\,Sin.six-t_2\,Sin.six-t_3\,Si$ $\int_{-\pi}^{\pi} e^{tCos,ns+t_1Cos,n_1x+\cdots Cos,q} px. \ Cos,q,p_1x... \ Sin,s,rx. \ Sin,s,r_1x... \ Cos. | (s+s_1+...) \ \tfrac{1}{2} \pi -(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...+u_s)x-tSin.nx-t_1Sin.n_1x-... Sin.x = 0 ... (102),$ $\int_{-\epsilon}^{\infty} e^{t \cos u x + t_1 \cos u_1 x + \cdots \cos \theta} px. \quad \cos \theta, p_1 x \dots \\ \sin \theta \tau x. \quad \sin \theta, \tau_1 x \dots \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \frac{1}{2} \pi - \cos \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \frac{1}{2} \pi - \cos \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \theta_1 + \cdots) \\ \sin \theta (\theta + \cdots) \\ \sin$ $-(qp+q_1p_1+...+sr+s,r_1+...+u_s)x-tSin.ux-t_1Sin.ux-t_1Sin.u,x-...]. Cos. x \frac{dx}{x}=0 ... (103),$ ∫ c(Cos.uz+s, Cos.u, x+... Cos.q pz. Cos.q, p, z... Sin. rz. Sin. s, r, z... Sin. (s+s, +...) { π- $-(qp+q,p,+...+sr+s,r_1+...+u_s)x-tSinux-t_1Sinux-t_2Sinux-1.$ Sinux $\frac{dx}{dx}\equiv 0$... (104),

$$\int_{-\pi}^{\pi} e^{tCux_{x}+t} \cdot t_{c}^{Cux_{x}+t} \cdot Cux_{x}^{2}x \cdot Cux_{x}^{2}, p_{x}^{2} \cdot Sin^{2}x \cdot Sin^{2}x$$

Annulons à présent toutes les constantes t, afin que tous les facteurs exponentiels s'évanouissent, alors dans l'argument polynôme sous les signes trigonométriques le coefficient de x devient $sr + s, r, + ... + u_a$ ou $qp + q, p, + ... + sr + s, r, + ... + u_a$; nommons-le t, alors cette constante t ne dépend aucunément de s, r, q, p et est tout-à-fait arbitraire avec u_a , pourvu seulement qu'il reste plus grand que $sr + s, r, + \dots$ ou que qp+q,p,+...+sr+s,r,+..., respectivement, et cela puisque tous les indices p, q, r, s, u sont essentiellement positifs. Dès-lors nous aurons: $\int_{-\infty}^{\infty} Cos^{s}rx. Cos^{s}.r, x... Sin.tx \stackrel{dx}{=} = \frac{\pi}{3} ... (108), \int_{-\infty}^{\infty} Cos^{s}rx. Cos^{s}.r, x... Cos.tx. Sin.x \stackrel{dx}{=} = 0 ... (107),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Costrz. Cost.r_1 x... Sin.tx. Cosx \frac{dx}{-} = \frac{n}{2} - (108), \int_{-\infty}^{\infty} Costrz. Cost.r_1 x... Sin.tx. Sin.x \frac{dx}{r^2} = \frac{n}{2} - (109),$ $\int_{0}^{\infty} Cos^{\mu}rz. Cos^{\mu}r_{1}x... Sin.(x. Sin.^{2}x) \frac{dx}{r_{1}^{2}} = \frac{\pi}{2x+t_{1}+...+3} (2x+t_{1}+...+2-1) ... (110) (dans)$ ces intégrales on a partout $t > s_T + s_1 r_1 + \ldots$, $\int_0^\infty Cos. spx. Cos. s. p., x... Sin. s.x. Sin. s.x$ $Sin. \{(s+s+...)\} = -tx\} \stackrel{dx}{=} = 0$... (111), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. q. px. Cos. q. p_1 x... Sin. q. x. Sin. q. x. Sin. q. x.$ Cos. $|(s+s,+...)| = \pi - tx$. Sin. s=0 ... (112), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. spx. Cos. spx. Cos. spx. Sin. sex. S$ $Sin. | (s+s,+...) \frac{1}{2}\pi - tx | . Cosx \frac{dx}{-} = 0 ... (113), \int_{-\infty}^{\infty} Cos. px. Cos. p. x... Sin. s. x. Sin. s. x. x...$ $Sin. | (s+s,+...) \frac{1}{5}\pi - tz | .Sin. x \frac{dx}{2} = 0 ... (114), \int_{-\infty}^{\infty} Cos. spx. Cos. s. p., x... Sin. srx. Sin. srx.$ $Sin. | (s+s_1+...) \frac{1}{2}\pi - tx |$. $Sin. x \frac{dx}{dt} = \frac{\pi}{2s+s_1+...+s_1+...+s_1}...$ (115) (dans les cinq dernières intégrales on a partout t > qp + q, p, + ... + sr + s, r, + ...

D'après ce qui a été observé à la fin du Numéro précédent, il n'est pas permis d'annuler toutes les constantes s dans les équations 112 à 115; car pour ce cas on a les formules (106), (107), (108), (109) et (110); mais on peut y faire disparaître tous les facteurs Cos. tpx en y prenant tous les q zéro, et dès-lors nous trouvons: $\int_{s}^{x} Sin^{s}rx. Sin^{s}r_{s}x. Sin^{s}(r_{s}x...Sin^{s}(s+s_{s}+...) \frac{1}{2}n - tx] \frac{dx}{x} = 0 \dots (116), \int_{s}^{x} Sin^{s}rx. Sin^{s}r_{s}x. Sin^{s}r_{s}x.$

$$Cosx \frac{d}{x} = 0 ... (118), \int_{*}^{\infty} Sin_{*}r_{x}.Sin_{*}r_{1}x...Sin_{*}[(+s_{1}+...)\frac{1}{2}x-tx].Sin_{x}\frac{dx}{x^{2}} = 0 (119),$$

$$\int_{*}^{\infty} Sin_{*}r_{x}.Sin_{*}r_{1}x...Sin_{*}[(+s_{1}+...)\frac{1}{2}x-tx].Sin_{*}^{2}x\frac{dx}{x^{2}} = \frac{\pi}{2\pi\pi\epsilon_{1}\pi\epsilon_{1}...\pi\epsilon_{n}} (120). [16]$$
Partout on a sin the set of $x = 1$ and $x = 1$.

Partout on a ici $t > sr + s, r, + \dots$

13. Passons \hat{n} une nouvelle fonction $f(P) = \frac{1 - P^{\beta}}{1 - P}$ et supposons $y = 0, \beta = 1$; alors nous trouvons:

$$\begin{array}{l} \frac{1}{2} \left[F\left(ri \right) + F\left(- xi \right) \right] = \frac{1}{2} \frac{1 - e^{xri}}{1 - e^{xri}} + \frac{1 - e^{-xri}}{1 - e^{xri}} = \frac{1}{2} \frac{1 - e^{xri}}{1 - e^{xri}} + \frac{1 - e^{-xri}}{1 - e^{xri}} = \frac{1}{2} \frac{1 - e^{xri}}{1 - e^{xri}} - e^{-xri} + e^{(1 - 1)ri} + \frac{1}{2} \frac{1 - e^{xri}}{1 - e^{xri}} - e^{-xri} + e^{(1 - 1)ri} + \frac{1}{2} \frac{1 - e^{xri}}{1 - e^{xri}} - e^{-xri} + e^{(1 - 1)ri} + \frac{1}{2} \frac{1 - e^{xri}}{1 - e^{xri}} - e^{-xri} + e^{(1 - 1)ri} + \frac{1}{2} \frac{1 - e^{xri}}{1 - e^{xri}} - e^{-xri} + e^{(1 - 1)ri} + \frac{1}{2} \frac{1 - e^{xri}}{1 - e^{xri}} - \frac{1 - e^{xri}}{1$$

où l'on a fait usage de la formule goniométrique connue $\frac{Sin.a}{1-Co.a.a}=Cot.\frac{1}{4}a$.

Des deux développements, le premier (af), (ag), est polynôme, et le second (af'), (ag') est composé de trois facteurs monômes. Suivant les réductions ultérieures, qui porteront sur une de ces formes, on en emploiera l'un ou l'autre.

Discutous ensuite la fonction $f_1(P) = \frac{1 + P^{2s+1}}{1 + P}$, et supposons—y de même $\alpha = 0$, $\beta = 1$; alors nous en déduirons — tout comme nous le ferions de la supposition précédente, en y faisant a=0, et $\beta=-1$, — les formules suivantes:

^[16] Plusieurs de ces intégrales pourraient se combiner par voie d'addition et de soustraction; mais cette opération ne nous apprendrait rien de nouveau; car dans l'argument polynôme sous les signes trigonométriques le terme tx se changerait, il est vrai, en (t+1)x; mais t étant arbitraire, t+1 ne l'est pas moins; sculement on pourrait en abaisser la limite d'une unité.

$$\frac{1}{s} \left[F(xi) + F(-xi) \right] = \frac{1}{2} \left[\frac{1 + e^{(2x+1)xxi}}{1 + e^{xxi}} + \frac{1 + e^{-(2x+1)xxi}}{1 + e^{-xxi}} \right] = \frac{1}{2} \frac{1 + e^{(2x+1)xxi} + e^{-xxi} + e^{2xxi} + e^{2xxi} + (1 + e^{-(2x+1)xxi} + e^{-xxi} + e^{2xxi})}{1 + e^{xxi} + e^{-2xxi}} = \frac{1}{2} \frac{1 + e^{2x+1} + e^{-xxi} + e^{2xxi} + (1 + e^{-(2x+1)xxi} + e^{-xxi} + e^{2xxi} + e^{2x$$

à faire exigent. Or, dans la suite nous tâcherons toujours, en employant les formules (af), (ag), (ah) et (ai), d'éliminer les termes qui ne contiennent pas de facteur $Cot. \frac{1}{2}$ xi ou $Taug. \frac{1}{2}$ xx, afin d'obtenir des intégrales définies qui contiennent 1 ce facteur, et qui en même temps seront plus simples. Comme cependant la forme non réduite (af), (ag), (ah) et (ai) se trouvera toujours énoncée d'abord, chacun pourra la remplacer à volonté par la forme correspondante (af), (ag), (ah') et (ai') e ainsi pourtant on aura toujours une intégrale à facteurs monômes, et ce n'est que pour ne pas trop étendre ce Mémoire, que nous ne les y admettrons point.

Enfin soit plus généralement $f_3(P) = \frac{1-P'}{1-R}$, de la forme précédente, mais à

présent a=0, $\beta=q$: formule qui comprend les deux suppositions précédentes comme des cas spéciaux , lorsqu'on y fait q=+1 ou q=-1. Lei nous aurons: $\frac{1}{2}\left[\mathbb{F}_{(x^i)}+\mathbb{F}(-xi)\right]=\frac{1}{2}\frac{1}{2}\frac{1-q^{erxi}}{1-q^{erxi}}+\frac{1-q^{ee-rxi}}{1-q^{ee-rxi}}\Big]=\frac{1}{2}\frac{1-q^{e-rxi}}{1-q^{e-rxi}}-\frac{q^{eerxi}+q^{e+1}e^{(t-1)rxi}+(1-q^{exxi}-q^{ee-rxi}+q^{e+1}e^{(t-1)rxi}+(1-q^{exxi}-q^{ee-rxi}+q^{e+1}e^{(t-1)rxi})}{1-q^{exxi}+q^{e+1}}=\frac{1-q^{ee-exxi}-q^{ee-exxi}+q^{e+1}\cos((e-1)rxi)}{1-2e^{eee}e^{e-exxi}+q^{e+1}\cos((e-1)rxi)}, \qquad (al.)$

$$\frac{1}{2i} \left[\mathbf{F}(xi) - \mathbf{F}(-xi) \right] = \frac{1}{2i} \left[\frac{1 - q^i e^{rxi}}{1 - q^i e^{rxi}} - \frac{1 - q^i e^{-rxi}}{1 - q^i e^{-rxi}} \right] = \frac{q Sin_r x - q^i Sin_r x + q^i \cdot 1 Sin_i \left[(s-1) rx \right]}{1 - 2q Cos_r x + q^i} \qquad (al)$$

De ces deux formules nous aurions pu déduire toutes les précédentes de ce Numéro, mais il nous a semblé mieux de les développer indépendamment. [17]

14. Venous-en aux applications, et commençous par les développements (af) et (ag), auprès desquels il faudra employer les théorèmes (1), (1V), (V), (X) et (XIII). Or, on a ici f(a) = 1, $f(a+\beta) = \frac{a}{8} = s$, $\frac{df(a)}{ds} = 1$; par conséquent, lorsque nous évitons les fractions en écrivant 2r au lieu de r, nous aurons successivement: $\int_{-s}^{\infty} \{-Sin.2sxx + (1-Cos.2sxx) \ Cot.xx\} \frac{dx}{x} = 2\frac{\pi}{2}(s-1)$, ou lorsque nous y ajoutons l'intégrale T. 194, N°. 5 (voir ε au N°. 3): $\int_{-s}^{\infty} (1-Cos.2sxx) \ Cot.xx + \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}(2s-1) - (121); \int_{-s}^{\infty} \{1-Cos.2sxx + Sin.2sxx, Cot.xx\} \frac{dx}{x} = 2\frac{\pi}{2}, \int_{-s}^{\infty} \{-Sin.2sxx, Cot.xx\} \frac{dx}{x} = 2\frac{\pi}{2}, \int_{-s}^{\infty} \{-Sin.2sxx + (1-Cos.2sxx) \ Cot.xx\} \frac{dx}{x} = 2\frac{\pi}{2}(s-1)$, ou par l'addition des intégrales $\int_{-s}^{\infty} Sin.x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2}, \int_{-s}^{\infty} Cos.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x} = 0, \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Cos.x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} [18];$ $\int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. \ Cot.xx. Sin.x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \dots (122), \qquad \int_{-s}^{\infty} (1-Cos.2sxx) \ Cot.xx. \ Cos.x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} [2s-1) - (123) \ [19]; \int_{-s}^{\infty} \{-Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x} = 2\frac{\pi}{2}(s-1), \text{ ou par l'addition de l'intégrale} \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x^2} = \frac{\pi}{2} (s-1), \text{ ou par l'addition de l'intégrale} \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x^2} = \frac{\pi}{2} (s-1), \text{ ou par l'addition de l'intégrale} \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x^2} = \frac{\pi}{2} (s-1), \text{ ou par l'addition de l'intégrale} \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x^2} = \frac{\pi}{2} (s-1), \text{ ou par l'addition de l'intégrale} \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x^2} = \frac{\pi}{2} (s-1), \text{ ou par l'addition de l'intégrale} \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x^2} = \frac{\pi}{2} (s-1), \text{ ou par l'addition de l'intégrale} \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x^2} = \frac{\pi}{2} (s-1), \text{ ou par l'addition de l'intégrale} \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x^2} = \frac{\pi}{2} (s-1), \text{ ou par l'addition de l'intégrale} \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x^2} = \frac{\pi}{2} (s-1), \text{ ou par l'addition de l'intégrale} \int_{-s}^{\infty} Sin.2sxx. Sin.x \frac{dx}{x^2} = \frac$

^[17] Nous aurions pu encore nous occuper de fonctions, composées de plusieurs facteurs semblables $\frac{1-P^*}{1-P}$, comme nous l'avons fait au sujet des suppositions précédentes; mais comme ces formules deviennent trop compliquées et sont en outre peu utiles, nous nous sommes contentés ici d'une seule fonction.

^[18] Ces intégrales, toutes des corollaires de l'intégrale ; du N°, 3, se trouvent respectivement Table 194, N°, 1 et Table 195, N°, 2 et 3.

^[19] La somme et la différence de ces deux formules nous fournit: $\int_{x}^{\infty} Sin_s srz_s Sin_s \{\{xr+1\}x\}, Cot. rx. \frac{dx}{\pi} = \frac{1}{2} (s \pi \dots (123), \int_{x}^{\infty} Sin_s srx_s Sin_s \{\{xr+1\}x\}, Cot. rx. \frac{dx}{x} = \frac{1}{2} (s-1)\pi \dots (125).$

 $Sin. x \stackrel{dx}{=} = \frac{\pi}{5} (2s-1) \dots (126);$ $\int_{-\infty}^{\infty} [-Sin. 2 srx + (1 - Cos. 2 srx) \ Cot. rx] Sin. 2 \frac{dx}{3} =$ $=2\frac{\pi}{5}(s-1-\frac{1}{2})$, ou en y ajoutant l'intégrale $\int_{-\infty}^{\infty} Sin 2srx. Sin 2x \frac{dx}{dx} = \frac{1}{2}\pi (T.198, N^{\circ}.6)$: $\int_{-\infty}^{\infty} (1 - \cos 2 \sigma x) \ Cot.rx. \ Sin.^2x \ \frac{dx}{dx} = 2 \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^2 \sigma x. \ Cot.rx. \ Sin.^2x \ \frac{dx}{dx} = \frac{\pi}{2} (4s - 3) \ ... \ (127).$ Puis pour les formules (ah) et (ai) on a f(a) = 1, $f(a+\beta) = 1$, $\frac{df(a)}{dx} = 1$; par conséquent pour un r double : $\int_{-\infty}^{\infty} |Sin.4srx - (1 - Cos.4srx)| Tang.rx| \frac{dx}{dx} = 2.0, d'où par l'intermédiaire de l'intégrale (3)$ au N°. 3: $\int_{-\infty}^{\infty} (1 - \cos 4 \sin x) Tang.rx \frac{dx}{-} = 2 \int_{-\infty}^{\infty} \sin x^2 2 \sin x Tang.rx \frac{dx}{-} = \frac{\pi}{2} \dots (128)$; $\int_{-\infty}^{\infty} |1 + \cos 4 \operatorname{srx} - \sin 4 \operatorname{srx}, \operatorname{Tang.rx}| \operatorname{Sin.x} \frac{dx}{dx} = 2 \frac{\pi}{2}, \quad \int_{-\infty}^{\infty} |\operatorname{Sin.4.srx} - (1 - \cos 4 \operatorname{srx})| dx$ Tang.rx | Cos. x = = 2.0, ou par les intégrales T. 194, No. 1, T. 195, No. 2, 3, que l'on vient d'employer: $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.4srx.Tang.rx.Sin.x \frac{dx}{-} = -\frac{n}{2} \dots (129), \int_{-\infty}^{\infty} (1 - Cos.4srx)$ $Tang.rx.Cos.x \stackrel{de}{=} = 2 \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^2 2srx. Tang.rx.Cos.x \stackrel{de}{=} = \frac{\pi}{5} ... (130) [20]; \int_{-\infty}^{\infty} \{Sin.4srx = 1... (130) [20]\}$ -(1-Cos.4srx) Tang.rx | Sin. x = 2.0, ou par l'intégrale T. 198, N°. 2, employée plus haut: $\int_{-\infty}^{\infty} (1 - Cos. + srx) Tang. xx, Sin. x \frac{dx}{2} = 2 \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{2} 2 srx. Tang. rx. Sin. x \frac{dx}{2} = \frac{\pi}{2} ... (135);$ $\int_{0}^{\pi} |Sin.4srx - (1 - Cos.4srx) Tang.rx| Sin.^{2}x = -\frac{1}{2}\pi, \text{ ou par l'intégrale T. 198, N°. 6},$ [20] Ces intégrales donnent par voie d'addition et de soustraction: \(\int Sin. \left| (2sr+1)x \right|. Sin. 2srx. Tang.rx = 0 ... (131), $\int_{-\infty}^{\infty} Sin. \{(2sr-1)x\}$. Sin.2srx. $Tang.rx = \frac{dz}{z}$... (132). Or, celles-ci peavent encore être combinées avec les intégrales (124) et (125), après qu'on y aura mis 2s au lieu de s, lorsqu'on emploie les relations Cot. a + Tang. a = 2Cosec. 2a, Cot. a - Tang. a = 2Cot. 2a. De cette manière il viendra, après le changement de 2r en r: | Sin. | (sr+1)x |. Sin. srz. Cosec.rz == $=\frac{1}{4} s n \dots (133), \int_{-\infty}^{\infty} Sin. \left[(sr-1)x \right].$ Sin. srx. Cosec. rx $\frac{dx}{x} = \frac{1}{4} s n \dots (134);$ tandis que la seconde relation reproduit les formules (124) et (125), ce qui offre une vérification de nos calculs,

dont on a fait tantôt un même usage:
$$\int_{*}^{\infty} (1 - Cos.4erx) \ Tang.rx. \ Sin.^{2}x \ \frac{dx}{x^{2}} = \\ = 2 \int_{*}^{\infty} Sin.^{2}2erx. \ Tang.rx. \ Sin.^{2}x \ \frac{dx}{x^{2}} = \frac{1}{2} \pi \dots (186).$$

Lorsque nous considérons ces deux séries d'intégrales définies, les formules (121) à (127) et les suivantes (128) à (136), et lorsque dans les premières on remplace le s par 2s, on voit qu'elles ne différent que par les facteurs Col. xx et Tang. xx. Dono, puisque 2 Cosec. 2a = Cot. a + Tang. a, et 2 Cot. 2a = Cot. a - Tang. a, la différence des formules correspondantes doit reproduire les premières intégrales; puisqu'il en est ainsi, cela servira de vérification: quant à leur somme, on trouve, en premant r pour 2r:

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{3} srx. Cosec. rx. \frac{dx}{x} = s \pi \dots (137), \qquad \int_{-\infty}^{\infty} Sin^{3} srx. Cosec. rx. Sin. x \frac{dx}{x} = 0 \dots (138),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{3} srx. Cosec. rx. Cos. x \frac{dx}{x} = s \pi \dots (139), \int_{-\infty}^{\infty} Sin^{3} srx. Cosec. rx. Sin. x \frac{dx}{x^{2}} = \frac{1}{2} s \pi \dots (140),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{3} srx. Cosec. rx. Sin^{3} x \frac{dx}{x^{2}} = \frac{1}{2} s \pi \dots (141).$$

Encore a-t-on pour les développements (ak) et (al): f(a) = 1, $f(a+\beta) = \frac{1-q^2}{1-q}$, $\frac{df(a)}{da} = 1$; par suite les mêmes théorèmes donnent ici successivement:

$$\int_{*}^{x} \frac{Siu_{*}xx - q^{s-1}Siu_{*}xx + q^{s}Siu_{*}!(s-1)rx!}{1 - 2qCo_{*}xx + q^{2}} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2q} \left(\frac{1 - q^{s}}{1 - q} - 1\right) = \frac{\pi}{2} \frac{1 - q^{s-1}}{1 - q} \dots (142);$$
soustrayons-la de l'intégrale (T. 219, N°. 5):
$$\int_{*}^{x} \frac{Siu_{*}xx}{1 - 2qCo_{*}xx + q^{2}} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2(1 - q)} (q < 1)(t),$$

alors il nous reste:
$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{Sin.sex - q}{1 - 2q} \frac{Sin.(s - 1)rx}{coxx + q^2} \frac{1}{x} = \frac{n}{2(1 - q)} (q < 1) \dots (143) [21];$$

 J_{\star} 1 = 2g Cos. $xx+e^{\gamma}$ $\frac{x}{x}$ = $\frac{\gamma}{2}$ (1 = q 1, q × 1, a enter (140), integrate, qui aossi verine 11nvégrale (143), considérée comme équation de réduction, ainsi qu'il est nécessaire; elle coîncide de
nouveau pour a = 1 avec l'intégrale employée (r).

^[21] Voyons ce que nous pouvons déduire de cette intégrale. En premier lieu pour s=1 elle donne l'intégrale (?f. 219, N°, 5), qu'on vient d'employer. Pour s=2, en nous aidant de celle-là, nous obtenons: $\int_{s}^{\infty} \frac{Sin_3 rs}{1-2q} \frac{dx}{cours+q^{-1}} \frac{x}{x} = \frac{1+q}{1-q} s, (q < 1) \dots \{144\}; pour <math>s=3$ encore: $\int_{s}^{\infty} \frac{Sin_3 rs}{1-2q} \frac{dx}{cours+q^{-1}} \frac{x}{x} = \frac{1+q+q^{-1}}{2}, (q < 1) \dots \{145\},$ de sorte que nous trouvons en général: $\int_{s}^{\infty} \frac{Sin_3 rs}{1-2q} \frac{dx}{cours+q^{-1}} \frac{x}{x} = \frac{x}{2(1-q^{-1})}, q < 1, a entier (146), intégrale, qui aussi vérifie l'integrale, qui aussi vérifie l'integrale.$

$$\int_{s}^{x} \frac{1-q \cos rx - q^{s} \cos rx + q^{s+1} \cos_{s} \left[(s-1)rx \right]}{1-2 q \cos rx + q^{2}} \sin x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \dots (147),$$

$$\int_{s}^{x} \frac{\sin rx - q^{s-1} \sin rx + q^{s} \sin_{s} \left[(s-1)rx \right]}{1-2 q \cos rx + q^{2}} \frac{1}{\sin_{s} \left[(s-1)rx \right]} \cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \frac{1-q^{s-1}}{1-q} \dots (148),$$

$$\int_{s}^{x} \frac{\sin rx - q^{s-1} \sin rx + q^{s} \sin_{s} \left[(s-1)rx \right]}{1-2 q \cos rx + q^{2}} \frac{\sin_{s} x}{x^{2}} = \frac{\pi}{2} \frac{1-q^{s-1}}{1-q} \dots (151),$$

$$\int_{s}^{x} \frac{\sin rx - q^{s-1} \sin rx + q^{s} \sin_{s} \left[(s-1)rx \right]}{1-2 q \cos rx + q^{2}} \frac{\sin_{s} x}{x^{2}} = \frac{\pi}{2} \frac{1-q^{s-1}}{1-q} - 1 - \frac{1}{2} q \right) =$$

$$= \frac{\pi}{2} \left(\frac{1-q^{s-1}}{1-q} - \frac{1}{4} \right) \dots (152).$$

15. D'après la manière dont on a agi précédemment, il nous faut combiner la dernière forme fractionnaire avec une des formes précédentes, pour obtenir ainsi de nouveaux résultats remarquables. Lorsque on combine ainsi la dernière fonction fractionnaire générale à argument q avec un facteur de même nature que les puissances discutées au N°. 4, il faut procéder comme suit.

Supposons la fonction $f(P,Q) = P^j \frac{1-Q^j}{1-Q}$ avec les valeurs spéciales $a=\beta=1$, $a_1=0$, $\beta_1=q$, et nous aurons:

$$= (2 Cos, \frac{1}{2} rs)^s \frac{Cov_1^2 srx - q Cov_1^2 (\frac{1}{2} sr - u)x^4 - q^4 Cov_1^2 (\frac{1}{2} sr + tu)x^4 + q^4 + 1 Cov_1^4 (\frac{1}{2} sr + [t-1]u|x| - tu)}{1 - 2 q Cos, ux + q^2} \cdot \dots \cdot (out) \frac{1}{2 \cdot 1} \left[F_s(x) - F_s(-x) \right] = (2 Cov_1 \frac{1}{2} rs)^s \frac{Siu_1^4 srx - q Siu_1^4 (\frac{1}{2} sr - u)x^4 - q^4 Siu_1^4 (\frac{1}{2} sr + tu)x^4 + q^4 + 1 Siu_1^4 (\frac{1}{2} sr + [t-1]u|x| - tu)}{1 - 2 q Cov_2 ux + q^2} \cdot \frac{1}{2 \cdot u} \right]$$

$$(au)$$

Gardons la même forme de la fonction, mais faisons-y $\alpha=1$, $\beta=-1$, tandis qu'il reste $\alpha_1=0$, $\beta_1=q$; dès-lors il viendra:

$$\int_{s}^{\infty} \frac{Sin x + q \cdot Sin. |(r-1)x| - q' \cdot Sin. |(sr+1)x| + q'+1 \cdot Sin. |([s-1)r+1)x|}{1 - 2q \cdot Cox \cdot rx + q'} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \frac{1 - q'}{1 - q} ... (149).$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{Sin x - q \cdot Sin. |(r+1)x| + q' \cdot Sin. |(sr-1)x| - q'+1 \cdot Sin. |[(s-1)r-1]x| \cdot dx}{x} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \frac{1 - 2q \cdot q'}{1 - q} ... (150).$$

^[22] Après avoir multiplié la dernière intégrale par q, on peut la combiner avec la précédente par voie d'addition et de soustraction; ainsi l'on aura:

$$\begin{split} &\frac{1}{2} \left[F_{j}(x) + F_{j}(-x) \right] = \frac{1}{2} \left[(1 - e^{rxi})^{j} \frac{1 - q^{j} e^{txi}}{1 - q e^{xi}} + (1 - e^{-rxi})^{j} \frac{1 - q^{j} e^{-txi}}{1 - q e^{-xi}} \right] = \frac{1}{2} \left[\frac{1}{2} (e^{txi} - e^{-txi}) \right]^{j} \\ &e^{\frac{1}{2}txi} e^{-\frac{1}{2}txi} (1 - q e^{-xxi} - q^{j} e^{txi})^{j} + e^{-\frac{1}{2}txi} (1 - q e^{xxi} - q^{j} e^{-txi})^{j} \right] \\ &= \frac{1}{1 - q} e^{xxi} - q^{-xxi} + q^{j} \\ &= \left[(2 \sin \frac{1}{2} rx)^{q} \frac{Cos. \left(\frac{1}{2} xx - \frac{1}{2} sxx \right) - q Cos. \left(\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} sx - u)x \right) - q^{j} Cos. \left(\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} sx + tu)x \right) + q^{j} Cos. \left(\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx + tu)x \right) + q^{j+1} Cos. \left(\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx + [t-1]x)x \right) \\ &+ \frac{q^{j+1} Cos.}{q^{j}} \left[\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx - \frac{1}{2} xx) - q Sin. \left(\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx - u)x \right) - q^{j} Sin. \left(\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx + tu)x \right) + q^{j+1} Cos. \left(\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx + tu)x \right) \\ &+ \frac{q^{j+1} Cos.}{q^{j}} \left[\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx + [t-1]x)x \right] \\ &+ \frac{q^{j+1} Cos.}{q^{j}} \left[\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx + [t-1]x)x \right] \\ &+ \frac{q^{j+1} Cos.}{q^{j}} \left[\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx + [t-1]x \right] \\ &+ \frac{q^{j+1} Cos.}{q^{j}} \left[\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx + [t-1]x \right] \\ &+ \frac{q^{j+1} Cos.}{q^{j}} \left[\frac{1}{2} xx - (\frac{1}{2} xx + [t-1]x \right] \right] \end{aligned}$$

Or, dans le Numéro 13 on a vu que le développement général à dénominateur $1-2q \cos_r xx+q^3$ se réduisait aux deux développements précédents dans le cas, où pour la constante q on y introduisait l'unité positive ou négative respectivement. Ici il en sera de nième, et ces suppositions spéciales nous seront permises, sans que les fonctions cessent de valoir. Nous aurions pu commencer par ces cas spéciaux, comme nous l'avons fait plus haut, mais il sera plus facile ici de les déduire du cas général. Dans la supposition de q=1, le dénominateur devient $2(1-Cos.ux)=2.2.5 \cos_r \frac{1}{2} ux = (2 \cos_r \frac{1}{2} ux)^2$. Aiusi les développements correspondants s'écriront sans trop de peine. Ici, pour en simplifier l'expression, nous ferons la constante u égale à r, et dès-lors nous aurons les formules suivantes, pour le cas de q=1:

et encore pour q = -1, où maintenant t doit être impair, p. c. 2t+1: $\frac{1}{6} \left[F_s(xi) + F_s(-xi) \right] = (2 \cos \frac{1}{2} rx)^{s-2} \cdot \left[\cos \frac{1}{2} srx + \cos \left((\frac{1}{2}s - 1)rx \right) + \cos \left((\frac{1}{2}s + 2t + 1)rx \right) + \cos \left((\frac{1}{2}s - 1)rx \right) \right]$ $\frac{1}{2\pi i} \left[F_{\epsilon}(xi) - F_{\epsilon}(-xi) \right] = (2 \cos \frac{1}{2} rx)^{z-2} \cdot \left[Sin \cdot \frac{1}{2} srx + Sin \cdot \left[\left(\frac{1}{2} s - 1 \right) rx \right] + Sin \cdot \left[\left(\frac{1}{2} s + 2t + 1 \right) rx \right] + Sin \cdot \left[\left(\frac{1}{2} s + 2t + 1 \right) rx \right] + Sin \cdot \left[\left(\frac{1}{2} s - 1 \right) rx \right] + Sin \cdot \left[\left(\frac{1}{2}$ $\frac{1}{6} \left[F_{f}(xi) + F_{f}(-xi) \right] = (2 \sin \frac{1}{2} rx)^{s-2} \cdot Tang \cdot \frac{1}{2} rx \cdot \left[Cos \cdot (\frac{1}{2} sn - \frac{1}{2} srx) + Cos \cdot (\frac{1}{2} sn - (\frac{1}{2} sn - \frac{1}{2} srx) + Cos \cdot (\frac{1}{2} sn - \frac{1}{2} sn - \frac{1}{2}$ $+ Cos. \left[\frac{1}{4}sn - \left(\frac{1}{2}s + 2t + 1 \right)rx \right] + Cos. \left[\frac{1}{4}sn - \left(\frac{1}{2}s + 2t \right)rx \right] \right], (ax)$ $\frac{1}{s} \left[F_f(xi) - F_f(-xi) \right] = (2Sin, \frac{1}{2}rx)^{s-2} Tang, \frac{1}{2}rx, \left[Sin, (\frac{1}{2}sn - \frac{1}{2}srx) + Sin, \left[\frac{1}{2}sn - \left(\frac{1}{2}s - 1 \right)rx \right] + \frac{1}{2}sn - \left(\frac{1}{2}sn - \frac{1}{2}sn -$ + Sin. [1sn - (1s+2t+1)rx] + Sin. [1sn - (1s+2t)rx]]. (ay) 16. Lorsque maintenant on veut faire usage de ces développements auprès des théorèmes du N°. 3, il convient de faire précéder les formules plus générales par les formules spéciales. Ainsi pour les formules (ar) et (as), (av) et (aw), (am) et (an) - où les deux premiers couples se déduisent du dernier par la supposition de $q = \pm 1$ — il faut d'abord observer qu'on a respectivement: f(a) = 1, $f(a+\beta) = 1.2^{s}$, $=2^{s},=2^{s}\frac{1-q^{t}}{1-a},\frac{df(a)}{da}=st,=s,=s\frac{1-q^{t}}{1-a},\frac{df(a)}{da}=\frac{1}{2}t(t-1),=t+1,=\frac{1-t}{(1-a)^{2}};$ et par conséquent nous aurons, en doublant les r dans les quatre premières des équations mentionnées, afin d'éviter des fractions: $\int_{-\infty}^{\infty} \left[Sin.srx - Sin. \left\{ (s-2)rx \right\} - Sin. \left\{ (s+2t)rx \right\} + Sin. \left\{ (s+2t-2)rx \right\} \right] Cos. srx. Cosec. srx = \frac{dx}{2}$ $= \frac{\pi}{2s-2} (2^{r}t-1) \dots (153), \int_{-\infty}^{\infty} \left[Sin.srx + Sin. \left| (s-2)rx \right| + Sin. \left| (s+4t+2)rx \right| + Sin. \left| (s+4t)rx \right| \right]$ $Cos_{s} = 2rx - \frac{dx}{ds} = \frac{\pi}{2(s-1)} (2s-1) \dots (154), \quad \int_{-\infty}^{\infty} \frac{Sin.sex - q Sin.[(sr-u)x] - q^{t} Sin.\{(sr+tu)x] + \frac{1}{2s} Cos_{t}ux + \frac{1}{2s} C$

 $\begin{array}{l} +q^{t+1}Sin_{+}[(sr+[t-1]v)x] \quad Costrx \quad \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2^{t+1}} \left[2x\frac{1-q^{t}}{1-q}-1\right] \quad ... \quad (155), \quad \int_{s}^{\infty} \left[Cosstx-\frac{dx}{x}-\frac{dx}{1-q}\right] \\ -Cos_{+}[(s-2)rx] - Cos_{+}[(s+2t)rx] + Cos_{+}[(s+2t-2)rx]\right] \quad Cos^{t}rx, \quad Cose_{+}^{2}rx, \quad Sin_{+}^{2}x\frac{dx}{x} \\ = \frac{\pi}{2^{t-1}} \dots (156), \int_{s}^{\infty} \left[Sin_{s}rx-Sin_{+}[(s+2t)rx] - Sin_{+}[(s+2t)rx] + Sin_{+}[(s+2t-2)rx]\right] \quad Cos_{+}^{2}rx, \quad Cose_{+}^{2}rx, \quad Cose_{+}^{2}rx - \frac{dx}{2^{t}} \\ = \frac{\pi}{2^{t-1}} \left[2^{t}t-1\right] \dots (157), \int_{s}^{\infty} \left[Cos_{s}rx+Cos_{+}[(s-2)rx] + Cos_{+}[(s+2t-2)rx] + Cos_{+}[(s+2t-2)rx]\right] \cdot Cos_{+}^{2}rx + Cos_{+}^{2}$

$$+ \left\{ \cos \left[\left(s + 4t \right) rx \right] \right\} \cos \left[r^2 rx, \sin x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2r-1} \right] \cdot \cdot \cdot \cdot \left[158 \right], \quad \int_{s}^{x} \left[\sin x x + \sin \left[\left(s - 2 \right) rx \right] + \right. \\ + \left. \sin \left[\left(s + 4t \right) + 2 \right] rx \right] + \left. \sin \left[\left(s + 4t \right) rx \right] \right] \left[\cos r^2 rx, \cos x \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2r-1} \left[2^{t-1} \right] \cdot \cdot \cdot \cdot \cdot \cdot \right] \left[159 \right], \quad \left[\left(s - 4t \right) + 2 \right] rx \right] + \left[\left(s - 4t \right) rx \right] - \left[\left(s - 2 \right)$$

d'où pour q=1, on pourait déduire des intégrales, qui sont la somme et la différence des formules (156) et (157), et analogues à celles-là: pour les intégrales correspondantes (156) et (159) on obtiendrait le résultat analogue en supposant g=-1 et g=2.

^[23] Formules, dont la somme et la différence sont;

 $[\]int_{s}^{x} \frac{Sin.[(sr+1)x] - qSin.[(sr+u+1)x] - q'Sin.[sr+tu+1)x] + q'+1Sin.[(sr+[t-1]u+1)x]}{1-2q \cos ux + q^{2}}$ $Cos.rx \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \frac{1-qi}{1-q} ... (16^{2}) \int_{s}^{x} \frac{Sin.[(sr+1)x] - qSin.[(sr+u-1)x] - q'Sin.[(sr+tu-1)x] + q'+1Sin.[(sr+[t-1]u-1)x]}{1-2q \cos ux + q^{2}}$ $Cos.rx \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2^{2}} \left[\frac{1-q'}{1-q} - 1\right] ... (16^{3}),$ $(16^{3}), \text{ bour } q \equiv 1, \text{ an power in definite does in the plane of the plane of$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{Sin.srx - qSin. | (sr - u)x| - q'Sin. | (sr + tu)x| + q' + 1Sin. | (sr + [t - 1]u)x|}{1 - 2q Cos.us_{t}^{2} + q^{2}} \frac{Cos.trx. Sin. 3x}{t^{2}} \frac{dx}{t^{2}} = \frac{\tau}{2^{r+1}} \left[\frac{2r}{1 - q'} - 1 - 4qr \frac{1 - q'}{1 - q} - 4q \frac{1 - tq' - 1 + (t - 1)q'}{(1 - q)^{3}} \right] = \frac{\tau}{2^{r+3}} \left\{ (2r + 2 - qs) \frac{1 - q'}{1 - q} - 4q \frac{1 - tq' - 1 + (t - 1)p'}{(1 - q)^{3}} \right\}. ... (169).$$

Quant aux autres formules à facteur Sin.2rx, rangeons-les d'abord par ordre de généralité, comme suit: (at) et (au), (ax) et (ay), (ao) et (ap); puis observons qu'on y a respectivement f(a) = 1, $f(a+\beta) = 0$, $\frac{df(a)}{da} = st$, $s_i = s = \frac{1-qt}{1-a}$, $\frac{df(a)}{da} = \frac{1-qt}{1-a}$ $= \{\iota(\iota-1), = \iota+1, = \frac{1-\iota_{1}\iota_{1}-1+(\iota-1)g^{\iota}}{(1-g)^{2}}, \text{ et doublons les } r \text{ dans les quatre}$ premières équations, pour éviter les fractions; alors nous aurons: $\int_{-\infty}^{\infty} \left[Sin. \left(\frac{1}{2}sn - srx \right) - Sin. \left(\frac{1}{2}sn - (s - 2)rx \right) - Sin. \left(\frac{1}{2}sn - (s + 2t)rx \right) + Sin. \left(\frac{1}{2}sn - (s + 2t - 2)rx \right) \right]$ $Sin_{s} = 2rx \frac{dx}{dx} = -\frac{\pi}{2r+1} \dots (170), \qquad \int_{-\pi}^{\pi} \left[Sin_{s} \left(\frac{1}{2} s\pi - srx \right) + Sin_{s} \left(\frac{1}{2} s\pi - (s-2) rx \right) + Sin_{s} \left($ $+ Sin \left[\frac{1}{2} s\pi - (s+4\ell+2)rx \right] + Sin \left[\frac{1}{2} s\pi - (s+4\ell)rx \right] Sin rx. Sec. 2 rx \frac{dx}{x} = -\frac{\pi}{2s-1} ... (171),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.\left(\frac{1}{2} \circ \pi - \circ rx\right) = q Sin.\left[\frac{1}{2} \circ \pi - \left(\circ r - \kappa\right)x\right] = q^{\ell} Sin.\left[\frac{1}{2} \circ \pi - \left(\circ r + \ell u\right)x\right] + \frac{1 - 2q Cos.ux + 1}{1 - 2q Cos.ux + 1}$ $+ \frac{qt + 1}{s} \frac{Sin. \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr + [t-1]n)x \right]}{sin. trx} \frac{dx}{x} = -\frac{\pi}{2s+1} \dots (172), \int_{-\infty}^{\infty} \left[Cos(\frac{1}{2} s \pi - srx) - \frac{1}{s} \frac{dx}{x} \right] \frac{dx}{x}$ $\frac{1}{2}s_{\pi} - (s-2)rx$ - Cos. $\frac{1}{2}s_{\pi} - (s+2t)rx$ + Cos. $\frac{1}{2}s_{\pi} - (s+2t-2)rx$ - Sin.s-2rx $Sin.x \frac{dx}{dx} = \frac{\pi}{\sigma_{s-1}} \dots (173), \int_{-\infty}^{\infty} \left[Sin.(\frac{1}{2}s\pi - srx) - Sin.(\frac{1}{2}s\pi - (s-2)rx) - Sin.(\frac{1}{2}s\pi - (s+2t)rx) + Sin.(\frac{1}{2}s\pi - (s+2t)$ $+ Cos. | \frac{1}{4}s\pi - (s-2)rx | + Cos. | \frac{1}{4}s\pi - (s+4t+2)rx | + Cos. | \frac{1}{4}s\pi - (s+4t)rx |]$ Sin. * rz. Sec. * rz. $Cos.x = \frac{\pi}{2s-1} \dots (175), \quad \int_{-\infty}^{\infty} \left[Sin.(\frac{1}{2}sn - srx) + Sin.(\frac{1}{2}sn - (s-2)rx \right] + Sin.(\frac{1}{2}sn - (s-2)rx + Sin.(\frac{1}{2}sn - srx) +$ $+4t+2[rx]+Sin.[\frac{1}{2}en-(s+4t)rx]$ Sin. *rx. Sec. *2 rx. Cos. *x\frac{dx}{a}=-\frac{n}{2s+1}..... (176), $\int_{-\infty}^{\infty} \frac{Cos.\left(\frac{1}{2}s\pi - srx\right) - qCos.\left(\frac{1}{2}s\pi - \left(sr - u\right)x\right) - q^{2}Cos.\left(\frac{1}{2}s\pi - \left(sr + tu\right)x\right) + \frac{1}{1-2qCos.ux} + \frac{1}{1-2qCos.ux}$ $\frac{+q^{t+1} \cos \left(\frac{1}{2} s \pi - (sr + [t-1]u)x\right)}{+a^2} \sin x rx. \sin x \frac{dx}{r} = \frac{\pi}{2s+1} \dots (177),$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{Sin.\left(\frac{1}{4} \circ n - \circ rx\right) - g Sin.\left(\frac{1}{4} \circ n - (\circ r - u)x\right) - g^{t} Sin.\left(\frac{1}{4} \circ n - (\circ r + tu)x\right) + \frac{1}{-2g} Cos.ux + \frac{1}{+g^{t+1}} Sin.\left(\frac{1}{4} \circ n - (\circ r + tu)x\right) + \frac{1}{2g} Sin.\sigma_{rx}. Cos.x \frac{dx}{x} = -\frac{n}{2^{t+1}} \cdot \cdot \cdot \cdot \cdot \cdot (178), \left(\frac{24}{5}\right)^{\frac{1}{2g}} \left[Sin.\left(\frac{1}{4} \circ n - \circ rx\right) - Sin.\left(\frac{1}{4} \circ n - (\circ r - 2)rx\right) - Sin.\left(\frac{1}{4} \circ n - (\circ r + 2t)rx\right) + Sin.\left(\frac{1}{4} \circ n - (\circ r + 2t - 2)rx\right) + Sin.\left(\frac{1}{4} \circ n - (\circ r + 2t)rx\right) + Sin.\left(\frac{1}{4} \circ n - (\circ r + 2t - 2)rx\right) + Sin.\left(\frac{1}{4} \circ$$

[24] Par voie d'addition et de soustraction de ces deux intégrales on acquiert:

$$\int_{s}^{x} \frac{Sin_{1} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - 1)x \right] - q Sin_{1} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - 1)x \right] - q^{2} Sin_{1} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr + tu - 1)x \right] + \frac{1 - 2q Cos_{1} ux + 1}{1 - 2q Cos_{2} ux + 1} + \frac{1 - 2q Cos_{2} ux + 1}{1 - 2q Cos_{2} ux + 1} \right] Sin_{1} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - 1 + [t - 1]u)x \right] Sin_{2} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - 1 + [t - 1]u)x \right] Sin_{2} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - 1)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - 1 + [t - 1]u)x \right] Sin_{2} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - 1)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr - u - u)x \right] + \frac{1}{4} \left[\frac{1}{4} s \pi - (sr -$$

$$\int_{s}^{w} \frac{Sin. ||x s - (sr + 1)x| - q Sin. ||x s - (sr - u + 1)x| - q'Sin. ||x s - (sr + tu + 1)x| + q's' Sin. ||x s - (sr + tu + 1)x| + q's' Sin. ||x s - (sr + t + [t - 1]u)x|}{1 - 2q Cos. ux + qs' Sin. ||x s - (sr + t + [t - 1]u)x|} Sin. ||x x - \frac{dx}{x} = -\frac{\pi}{2s} (180).$$

Lorsque dans ces intégrales on fait q = +1, ou q = -1 (et alors t = 2t), on obtient des intégrales, qui sont la somme et la différence des formules précédentes (173) et (174), (175) et (176). 17. Passons maintenant à une autre combinaison de formes et prenons à cet effet la fonction du N°. 7: de telle sorte on obtiendra la fonction $f(P, Q) = e^{-t} P \frac{1-Q'}{1-Q}$, où il faut prendre aussi a = 0, $\beta = 1$, $a_1 = 0$, $\beta_1 = q$, comme on l'a fait dans chaque fonction à part. Ainsi nous trouverons:

That data's entaquia function a pair. After those trootectors to a constraint of the pair
$$\frac{1}{2} \left[F_{j}(x) + F_{j}(-x) \right] = \frac{1}{2} \left\{ e^{xx^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{xx^{2}}}{1 - g^{2}e^{xx^{2}}} + e^{x^{2}-rx^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}} \right\} = \frac{1}{2} \left\{ e^{(x^{2}+r^{2})} \frac{1 - g^{2}e^{xx^{2}}}{1 - g^{2}e^{xx^{2}}} + e^{x^{2}-rx^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}} \right\} = \frac{1}{2} \left\{ e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{x^{2}}}{1 - g^{2}e^{x^{2}}} - e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}} + e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}} \right\} = \frac{1}{2} \left\{ e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}} - e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}-r^{2}} \right\} = e^{x^{2}} \frac{1}{2} \left\{ e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}} - e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}-r^{2}} \right\} = e^{x^{2}} \frac{1}{2} \left\{ e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}} - e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}-r^{2}} \right\} = e^{x^{2}} \frac{1}{2} \left\{ e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}} - e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}-r^{2}} \right\} = e^{x^{2}} \frac{1}{2} \left\{ e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}} - e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}-r^{2}} \right\} = e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}}{1 - g^{2}} \left\{ e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}} - e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}e^{-tx^{2}}}{1 - g^{2}-r^{2}} \right\} = e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}}{1 - g^{2}} \left\{ e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}}{1 - g^{2}} + e^{x^{2}} \frac{1 - g^{2}}{1 - g^{2}} \right\}$$

. 18. Pour l'application de ces développements aux théorèmes du N°. 3, observons que f(u) = 1, $f(u+\beta) = c\frac{1-q'}{1-q}$, $\frac{df(u)}{du} = ser\frac{1-q'}{1-q}$, $\frac{df(u)}{du_1} = e^r\frac{1-tq'-1+(t-1)q'}{1-q)^3}$.

Par conséquent ou trouvers :

$$\int_{a}^{\infty} \frac{Sin_{*}(sSin_{*}rx) - qSin_{*}(sSin_{*}rx - ux) - q^{t}Sin_{*}|sSin_{*}rx + tux| + q^{t+1}Sin_{*}|sSin_{*}rx + (t-1)ux|}{1 - 2qCos_{*}ux + q^{2}}$$

$$e^{stGaxx} \frac{d^{t}x}{x} = \frac{n}{2} \left(e^{t} \frac{1 - q^{t}}{1 - q} - 1 \right) \cdots (187), \quad \int_{a}^{\infty} \frac{Cos_{*}(sSin_{*}rx) - q^{t}Cos_{*}(sSin_{*}rx - ux) - (t-1)ux|}{1 - 2q^{t}Cos_{*}ux + q^{2}} \frac{dx}{x} = \frac{n}{2} \cdots (188),$$

$$\int_{a}^{\infty} \frac{Sin_{*}(sSin_{*}rx) - q^{t}Sin_{*}(sSin_{*}rx - ux) - q^{t}Sin_{*}|sSin_{*}rx + tux| + q^{t+1}Sin_{*}|sSin_{*}rx + (t-1)ux|}{1 - 2q^{t}Cos_{*}ux + q^{2}} \cdots (188),$$

$$\frac{1}{1 - 2q^{t}Cos_{*}ux + q^{2}}$$

⁽²⁵⁾ Dans ces deux équations on pourrait prendre l'unité positive ou négative pour q, mais puisque cette supposition spéciale ne donne pas lieu à des réductious de quelque intérêt, coumme dans les suppositions précédentes, il vaut mieux no pas nous y arrêter.

$$\begin{array}{l} e^{st'os,rx} Cos. \ x \frac{dx}{t} = \frac{n}{2} \left(e^{t} \frac{1-q^{t}}{1-q} - 1\right) \dots (189), \ [26] \int_{s}^{\infty} \frac{Sin. (sSin.rx) - q Sin. (sSin.rx - nx) - 1}{1-q} \\ - q^{t}Sin. \left[\frac{sSin.rx + tnx}{t} + q^{t+1}Sin. \left[\frac{sSin.rx + (t-1)nx}{t} \right] e^{ston.rx} Sin.x \frac{dx}{t^{2}} = \frac{n}{2} \left(e^{t} \frac{1-q^{t}}{1-q} - 1\right). (192), \\ - 2q^{t}Sin. \left(sSin.rx\right) - q Sin. (sSin.rx - nx) - q^{t}Sin. \left[\frac{sSin.rx + tnx}{t} + q^{t+1}Sin. \left[\frac{sSin.rx + (t-1)nx}{t} \right] \\ - 1 - 2q^{t}Cos.nx + q^{2} \\ e^{ston.rx} Sin. \frac{tx}{t^{2}} = \frac{n}{8} \frac{1-q^{t}}{1-q} e^{t} \left(\frac{1-q}{t} - \frac{q}{1-q} \right) - \frac{se^{t}q^{t}}{1-q} - 4 \right) \dots (193). \end{array}$$

19. Toutes les intégrales, qu'on a trouvées jusqu'à présent, sont indépendantes des constantes r: or, c'est ce qui découle des intégrations dont on a fait magge pour parvenir aux théorèmes (I) à (XV). Encore arrive-t-il maintefois que les valeurs en outre ne dépendent pas des constantes s, ou de quelques-unes d'entre elles: eirconstance, qui ne suit pas de ces intégrations et qu'il est plus difficile de tracer. Quant aux développements dans les Numéros 13, 15, 17, ils pourraient donner lieu à d'autres, où il se trouve divers facteurs semblables, comme nous en avous obtenu aux Numéros 4, 6, 7, 10; et même les fonctions à développer pourraient encore résulter de la combinaison de trois fonctions différentes, qui de nouveau donneraient lieu à divers cas spéciaux; — mais les intégrales elles-mêmes deviendraient d'une forme beaucoup trop compliquée, et ne pourraient bien servir que comme des équations de réduction ou plutôt de vérification; cer déja les dernières suppositions donnent des formes moins simples, intéressantes pourtant à cause des résultats, qu'on en déduit.

D'autres ont déjà évalué par des méthodes en général bien différentes quelquesunes de nos intégrales, comme on l'a vu par-ci et par-là; ces résultats peuvent aussiservir pour vérifier la méthode exposée. Mais les autres intégrales sont nouvelles, et d'une forme encore peu connue, surtout celles, qui se trouvent aux Numéros 5,

 $[\]begin{cases} 26 \end{bmatrix} \text{ La somme et la difference de ces deux intégrales donneut:} \\ \int_{\epsilon}^{\infty} Sin. (s Sin. r x + x) - q Sin. [s Sin. r x - (u - 1) x] - q^{\epsilon} Sin. [s Sin. r x + (t u + 1) x] + (t u + 1) x] \\ + q^{\epsilon+1} Sin. [s Sin. r x + ([t - 1] u + 1) x] \\ + q^{\epsilon} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} e^{\epsilon} \frac{1 - q^{\epsilon}}{1 - q} \cdots (199), \\ \int_{\epsilon}^{\infty} Sin. [s Sin. r x - x] - q Sin. [s Sin. r x - (u + 1) x] - q^{\epsilon} Sin. [s Sin. r x + (t u - 1) x] + (1 - 2q Cos. ux + 4q^{\epsilon+1} Sin. [s Sin. r x + ([t - 1] u - 1) x] \\ + q^{\epsilon} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2} \left[e^{\epsilon} \frac{1 - q^{\epsilon}}{1 - q} - 2 \right] \cdots (191). \end{cases}$

S, 11, 12: or, celles-ci se distinguent par un produit illimité de facteurs d'une certaine forme, et même de facteurs de formes différentes quelquefois.

Tout ce que nous venons d'observer ici ne porte pas seulement sur ce premier paragraphe, mais nous verrons que dans la suite les résultats donneront lieu à des remarques semblables.

§. II. DE QUELQUES INTÉGRALES DÉFINIES À DÉNOMINATEUR ALGÉBRIQUE BINÔME DE LA FORME q^a+x^a , $(g^a+x^a)^b$.

20. Dans les théorèmes (I) à (XV) on rencontre au dénominateur une fonction algébrique monôme de x, résultant des intégrales définies dont on s'était servi: mais parmi les intégrales à dénominateur binôme et à valeur connue, il se trouve aussi qui pourront donner lieu à de nouveaux théorèmes.

On a par exemple $\int_{-\infty}^{\infty} Costas \frac{dx}{m^2+x^2} = \frac{n}{2m}e^{-an} - (y), \int_{x}^{\infty} Sis.as \frac{xdx}{m^2+x^2} = \frac{n}{2}e^{-an} \cdot (x) [27];$ pour pouvoir en faire usage, il faut multiplier les développements (A), (C), (E) par $\frac{dx}{m^2+x^2}$, et les autres (B), (D), (F) par $\frac{xdx}{m^2+x^2}$, et puis intégrer ces produits entre les limites 0 et ∞ ; de telle sorte on aura:

$$\int_{*}^{x} \frac{F(x) + F(-x)}{2} \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \left\{ f(u) + \frac{\beta}{1} e^{-nx} \frac{df(u)}{du} + \frac{\beta^{2}}{1.2} e^{-2nx} \frac{d^{3}f(u)}{du^{3}} + \cdots \right\} = \frac{\pi}{2m} f(u + \beta e^{-nx}), \quad ... \quad$$

et d'une manière analogue:

$$\int_{*}^{x} \frac{F_{1}(xi) + F_{1}(-xi)}{2} \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{n}{2m} f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}), \quad (XVIII)$$

$$\int_{*}^{x} \frac{F_{1}(xi) - F_{1}(-xi)}{2i} \frac{xdx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{n}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}) - f(a, a_{1}) \right], \quad (XIX)$$

^[27] Voyez sur ces intégrales mes Tables d'intégrales définies, Table 205, No. 6 et 5.

$$\int_{*}^{x} \frac{F_{s}(xi) + F_{s}(-xi)}{2} \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2m} f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...), ... (XX)$$

$$\int_{*}^{x} \frac{F_{s}(xi) - F_{s}(-xi)}{2i} \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2} |f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) - f(a, a_{1}, ...)|. (XXI)$$

Avant de continuer observons que nous pouvons appliquer à ces théorèmes la différentiation successive par rapport à la constante m. Or, employons à cet effet les formules de Mr. GRUNERT:

$$\frac{de}{dme} \frac{x}{m^2 + x^2} = (-1)e\{e^1 \frac{Cos.\left\{(c+1)Aretg.\frac{x}{m}\right\}}{(m^2 + x^2)!(e^{\pm 1})},$$

$$\frac{de}{dme} \frac{x}{m^2 + x^2} = (-1)e\{e^1 \frac{Sin.\left\{(c+1)Aretg.\frac{x}{m}\right\}}{(m^2 + x^2)!(e^{\pm 1})}}[28]; (e)$$

et déduisons des théorèmes (XVI), (XVII), (XXI), les formules suivantes:

$$\int_{s}^{x} \frac{F(xi) + F(-xi)}{2} \frac{Cos. \left\{ (c+1)Arclg \frac{x}{m} \right\}}{(m^{2} + x^{2})^{2(c+1)}} dx = \frac{(-1)^{c}}{1e^{1}} \frac{\pi}{2} \frac{d^{c}}{dm^{c}} \left[f(a + \beta e^{-mr}) \right], \quad ... \quad (XXII)$$

$$\int_{\star}^{x} \frac{\mathbf{F}(xi) + \mathbf{F}(-xi)}{2} \frac{Sin. \left[(c+1) \operatorname{Arct}_{\sigma}, \frac{x}{\mu} \right]}{(m^{2} + x^{2})!(c+1)} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^{c}}{1^{c'1}} \frac{n}{2} \frac{d^{c}}{dm^{c}} \left[\frac{1}{m} f(a + \beta e^{-\mathbf{m}t}) \right], \quad . \quad (XXIII)$$

$$\int_{+}^{x} \frac{Y(xi) - F(-xi)}{2i} \frac{Cos_{*} \left[(c+1) dret g_{*}^{F} \frac{1}{m} \right]}{(m^{2} + x^{2})^{i(k+1)}} x dx = \frac{(-1)^{n}}{1^{(i)}} \frac{n}{2} \frac{dr}{dme} \left[m f(a + \beta e^{-mr}) \right], \quad . \quad (XXIV)$$

$$\int_{s}^{x} \frac{F(xi) - F(-xi)}{2i} \frac{Sin. \left\{ (c+1) Arcdg. \frac{x}{n} \right\}}{(m^{2} + x^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} dx = \frac{(-1)^{c}}{1e^{1}} \frac{\pi}{2} \frac{d^{c}}{dm^{c}} \left[f(a + \beta e^{-ax}) \right], \quad . \quad . \quad (XXV)$$

$$\int_{*}^{n} \frac{\mathbb{E}_{s}(xi) + \mathbb{E}_{s}(-xi)}{2} \frac{Cos^{\frac{1}{n}}(\epsilon+1) \operatorname{drel} g \cdot \frac{\pi}{m!}}{(m^{2} + x^{2})!(\epsilon+1)} d\epsilon = \frac{(-1)^{\epsilon}}{1^{\epsilon i}!} \frac{\pi}{2} \frac{d^{\epsilon}}{\operatorname{dim}^{\epsilon}} \left[\mathcal{N}(s + \beta \epsilon - mr, \alpha_{1} + \beta_{1} \epsilon - mr, \ldots) \right], \quad . \quad (XXVI)$$

$$\int_{\epsilon}^{m} \frac{\mathbb{F}_{a}(xi) + \mathbb{F}_{s}(-xi)}{2} \frac{Sin.\left\{(c+1)Arctlg\frac{\pi}{m}\right|}{\frac{dx}{m^{2} + x^{2}}\right\}_{\epsilon}^{\epsilon}(c^{2})} \frac{dx}{dx} = \frac{(-1)^{c}}{1e^{1}} \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^{c}} \left[\frac{1}{m} f(a + \beta e^{-mr}, \ \alpha_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, \ldots)\right], \quad (XXVII)$$

$$\int_{\epsilon}^{\alpha} \frac{\mathbb{F}_{a}(xz) - \mathbb{F}_{a}(-xz)}{2i} \frac{Con\left\{(e+1)\operatorname{Arctig}\left(\frac{x}{a}\right)\right\}}{(n^{2}+x^{2})!(e^{+1})} \operatorname{zd}x = \frac{(-1)^{e}}{1^{e}1} \frac{de}{2} \frac{de}{dm^{e}} \left[mf(a+\beta e^{-\alpha x}, a_{1}+\beta_{1}e^{-\alpha x}, \ldots)\right], \quad (XXVIII)$$

^[28] Voyez le Journal de CRELLE, T. 8, p. 156.

$$\int_{s}^{x} \frac{\mathbf{F}_{s}(xi) - \mathbf{F}_{s}(-xi)}{2i} \frac{Sin. \left\{ (c+1) \operatorname{drel} g, \frac{x}{m} \mid dx = \frac{(-1)^{c}}{1^{c1}} \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^{c}} \left[f(a+\beta e^{-mr}, a_{1}+\beta_{1}e^{-mr}, ...) \right] \right. \left[2\theta \right]. \quad (XXIX)$$

Retournons à notre recherche et employons maintenant des autres intégrales définies, celles-ci, par exemple:

$$\int_{-\infty}^{x} Cos.ax \frac{dx}{4m^{4} + x^{4}} = \frac{\pi}{8m^{3}} e^{-an} \left(Cos.am + Sin.am \right) (v), \quad \int_{-\infty}^{x} Cos.ax \frac{x^{2}dx}{4m^{4} + x^{4}} = \frac{\pi}{4m} e^{-an} \left(Cos.am - Sin.am \right) (u), \quad \int_{-\infty}^{x} Sin.ax \frac{x^{2}dx}{4m^{4} + x^{4}} = \frac{\pi}{4m^{3}} e^{-an} Sin.am \left(ao \right), \quad \int_{-\infty}^{x} Sin.ax \frac{x^{2}dx}{4m^{4} + x^{4}} = \frac{\pi}{2} e^{-an} Cos.am \left(30 \right) (n\beta).$$

Avant de les appliquer à la recherche de théorèmes, remarquous que les développements (C), (D) sont compris dans les suivants plus généraux (E), (F), et s'en déditisent aisément, lorsqu'on s'y borne à deux fonctions: par suite dorénavant nous ne nous occuperons plus des fonctions F_1 ni des développements (C) et (D). Des-lors multiplions les séries (A), (E), par $\frac{dx}{dx^n+x^2}$ et les autres (B), (F) par

 $\frac{xdx}{w^1+x^4}$ et intégrons entre les limites 0 et ∞ de x, afin d'obtenir les théorèmes suivants :

$$\int_{*}^{\infty} \frac{F(xi) + F(-xi)}{2} \frac{dx}{da^{3} + x^{4}} = \frac{\pi}{8\pi^{3}} \left[f(a) + \frac{\beta}{1} e^{-\pi x} \left(\cos mx + \sin m \right) \frac{df(a)}{da} + \frac{\beta^{2}}{1.2} e^{-2\pi x} \left(\cos 2mx + \sin 2mx \right) \frac{df(a)}{da^{2}} + \frac{\kappa^{2}}{1.2} e^{-2mx} \left(\cos 2mx + \sin 2mx \right) \frac{df(a)}{da^{2}} + \dots \right] = \frac{\pi}{8\pi^{3}} \left[\frac{1}{2} f(a) + \frac{\beta}{1} e^{-nx} \cos mx \frac{df(a)}{da} + \frac{\beta^{2}}{1.2} e^{-2mx} \cos 2mx \frac{d^{2}f(a)}{da^{2}} + \dots \right] + \left[\frac{\beta}{1} e^{-\pi x} \sin mx \frac{df(a)}{da} + \frac{\beta^{2}}{1.2} e^{-2mx} \sin 2mx \frac{d^{2}f(a)}{da^{2}} + \dots \right] = \frac{\pi}{16m^{2}} \left[(1-i) f(a + \beta e^{(1-i)mx}) + (1+i) f(a + \beta e^{-(1+i)mx}) \right], \qquad (XXX)$$

$$\int_{*}^{\infty} \frac{F(xi) + F(-xi)}{2} \frac{x^{2}dx}{4m^{4} + x^{4}} = \frac{\pi}{4m} \left[\frac{1}{2} f(a) + \frac{\beta}{1} e^{-mx} \cos mx \frac{df(a)}{da} + \frac{\beta^{2}}{1.2} e^{-2mx} \right]$$

^[29] Comme les facteurs $\frac{1}{2}\left[F(xi)+F(-xi)\right]$ et $\frac{1}{2}\left[F(xi)-F(-xi)\right]$ sont non seulement de la

nature des fonctions. Cosinus et Sinux, nais jouissent aussi souvent d'un tel facteur respectivement, les intégrales que ces théorèmes produisent peuvent souvent être combinées par voie d'addition et de soustraction, et fourniront ainsi une classe remarquable d'intégrales définies.

^[30] On trouve ces intégrales Table 207, N°. 5 à 8; on en doit les deux premières à Poisson, les deux dernières à Helmeino.

$$\begin{aligned} \cos 2 & \operatorname{mr} \frac{d^3 f(a)}{d a^3} + \cdots \Big\} - \Big\{ \frac{\beta}{1} e^{-\operatorname{mr}} & \operatorname{Sin}, \operatorname{mr} \frac{d^3 f(a)}{d a} + \frac{\beta^3}{12} e^{-2\operatorname{mr}} & \operatorname{Sin} 2 \operatorname{mr} \frac{d^3 f(a)}{d a^3} + \cdots \Big\} \Big\} = \\ &= \frac{\pi}{8n} \left\{ (1+i) f(a + \beta e^{-(1-i)\operatorname{mr}}) + (1-i) f(a + \beta e^{-(1-i)\operatorname{mr}}) \right\}, \qquad (XXXI) \\ \int_{-\infty}^{\infty} \frac{Y(x) - Y(-x)}{2} \frac{dx}{4m^4 + x^4} = \frac{\pi}{4m^3} \Big[\frac{\beta}{1} e^{-\operatorname{mr}} & \operatorname{Sin}, \operatorname{mr} \frac{df(a)}{d a} + \frac{\beta^3}{12} e^{-2\operatorname{mr}} & \operatorname{Sin} 2 \operatorname{mr} \frac{d^3 f(a)}{d a^3} + \cdots \Big] = \\ &= \frac{\pi}{8n^2i} \left[f(a + \beta e^{-(1-i)\operatorname{mr}}) - f(a + \beta e^{-(1+i)\operatorname{mr}}) \right], \qquad (XXXII) \\ \int_{-\infty}^{\infty} \frac{Y(x) - Y(-x)}{2i} \frac{x^3 dx}{4m^4 + x^4} = \frac{\pi}{2} \left[\frac{\beta}{1} e^{-\operatorname{mr}} & \operatorname{Cox}, \operatorname{mr} \frac{df(a)}{d a} + \frac{\beta^3}{12} e^{-2\operatorname{mr}} & \operatorname{Cox} 2 \operatorname{mr} \frac{d^3 f(a)}{d a^3} + \cdots \right] = \\ &= \frac{\pi}{4} \left[f(a + \beta e^{-(1-i)\operatorname{mr}}) + f(a + \beta - i + i)\operatorname{Bar}_i) - 2 f(a) \right]; \qquad (XXXII) \\ \text{et par conséquent nous aurons tout de suite les théorèmes généraux analogues:} \\ \int_{-\infty}^{\infty} \frac{Y(x) + Y(-x)}{2} \frac{dx}{4m^4 + x^4} = \frac{\pi}{16m^3} \left[(1-i) f(a + \beta e^{-(1-i)\operatorname{mr}_i}, a_1 + \beta_1 e^{-(1-i)\operatorname{mr}_i}, \dots) + \\ + (1+i) f(a + \beta e^{-(1+i)\operatorname{mr}_i}, a_1 + \beta_1 e^{-(1+i)\operatorname{mr}_i}, \dots) \right], \qquad (XXXIV) \\ \int_{-\infty}^{\infty} \frac{Y(x) + Y(-x)}{2} \frac{x^3 dx}{4m^4 + x^4} = \frac{\pi}{8m^3} \left[(1+i) f(a + \beta e^{-(1-i)\operatorname{mr}_i}, a_1 + \beta_1 e^{-(1-i)\operatorname{mr}_i}, \dots) + \\ + (1-i) f(a + \beta e^{-(1+i)\operatorname{mr}_i}, a_1 + \beta_1 e^{-(1+i)\operatorname{mr}_i}, \dots) \right], \qquad (XXXV) \\ \int_{-\infty}^{\infty} \frac{Y(x) - Y(-x)}{4m^4 + x^4} = \frac{\pi}{8m^3} \left[f(a + \beta e^{-(1-i)\operatorname{mr}_i}, a_1 + \beta_1 e^{-(1-i)\operatorname{mr}_i}, \dots) - \\ - f(a + \beta e^{-(1+i)\operatorname{mr}_i}, a_1 + \beta_1 e^{-(1+i)\operatorname{mr}_i}, \dots) \right], \qquad (XXXVI) \\ Encore a-t-on les intégrales
$$\int_{-\infty}^{\infty} C\operatorname{cox}_{x} \frac{x^3 X(x)}{x^3 + x^2} = \frac{\pi}{4} \left[f(a + \beta e^{-(1-i)\operatorname{mr}_i}, a_1 + \beta_1 e^{-(1-i)\operatorname{mr}_i}, \dots) + \\ + f(a + \beta e^{-(1+i)\operatorname{mr}_i}, a_1 + \beta_1 e^{-(1+i)\operatorname{mr}_i}, \dots) \right] - \sum_{i=1}^{\infty} C\operatorname{cox}_{x} \frac{x^3 X(x)}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{4} e^{-\operatorname{mr}_i} Ei(-m) - Ei(m) \right] (a_7), \\ \int_{-\infty}^{\infty} C\operatorname{cox}_{x} \frac{Ci_{x}(x)}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{4} \left[e^{-\operatorname{mr}_{x}} - e^{-\operatorname{mr}_{x}} Ei(-m) - Ei(m) \right] (a_7), \\ \int_{-\infty}^{\infty} C\operatorname{cox}_{x} \frac{x^3 X(x)}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{4} \left[e^{-\operatorname{mr}_{x}} - e^{$$$$

^[31] Voyez Table 435, N°. 9, 5, 8, 7. Des valeurs qu'obtiennent les deux premières intégrales (α) et (α) pour α=0, voyez mon "Exposé de la théorie, etc." (Verhand. Kon. Akad, van Wetensch. Tomes VIII) Partie III. Méth. 20.

$$\int_{\epsilon}^{r} \frac{F(x) + F(-x)}{2} Si(x) \frac{x dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4} |Ei(-m) - Ei(m)| |f(a) + \frac{\beta}{1} e^{-mr} \frac{df(a)}{da} + \frac{\beta^{2}}{1 + 2} e^{-2nr} \frac{d^{2}f(a)}{da^{2}} + \cdots | = \frac{\pi}{4} |Ei(-m) - Ei(m)| |f(a + \beta e^{-mr}), ... (XXXVIII)$$

$$\int_{\epsilon}^{r} \frac{F(x) + F(-x)}{da^{2}} Ci(x) \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4m} |Ei(-m) - Ei(m)| |f(a + \beta e^{-mr}), ... (XXXVIII)$$

$$\int_{\epsilon}^{r} \frac{F(x) + F(-x)}{1 + 2} Si(x) \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4m} |Ei(-m) |f(a + \beta e^{mr}) + f(a + \beta e^{-mr})|, (XXXIX)$$

$$\int_{\epsilon}^{r} \frac{F(r) - F(-x)}{2i} Si(x) \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4m} |Ei(m) - Ei(-m)| |f(e + \beta e^{-mr}) - f(a)|, (XII)$$

$$\int_{\epsilon}^{r} \frac{F(r) - F(-x)}{2i} Si(x) \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4m} |Ei(m) - Ei(-m)| |f(e + \beta e^{-mr}) - f(a)|, (XII)$$

$$\int_{\epsilon}^{r} \frac{F(r) - F(-x)}{2i} Ci(x) \frac{x dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4} |Ei(-m)| |f(a + \beta e^{-mr}) - f(a + \beta e^{-mr})|; (XII)$$

$$et d'une manière analogue tout aussi bien:$$

$$\int_{\epsilon}^{r} \frac{F_{\epsilon}(x) + F_{\epsilon}(-x)}{2} Si(x) \frac{x dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4} |Ei(-m) - Ei(m)| |f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...), (XIII)$$

$$\int_{\epsilon}^{r} \frac{F_{\epsilon}(x) + F_{\epsilon}(-x)}{2} Si(x) \frac{x dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4m} |Ei(-m)| |f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...)$$

$$+ f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) |, ... (XIIII)$$

$$\int_{\epsilon}^{r} \frac{F_{\epsilon}(x) - F_{\epsilon}(-x)}{2} Si(x) \frac{x dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4m} |Ei(-m)| |f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...)$$

$$- f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) |, ... (XIIV)$$

$$\int_{\epsilon}^{r} \frac{F_{\epsilon}(x) - F_{\epsilon}(-x)}{2i} Ci(x) \frac{x dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4} |Ei(-m)| |f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...)$$

$$- f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) |, ... (XIV)$$

Comme nous l'avons fuit aupuravant, nous pourrions appliquer à ces théorèmes (XXXVIII) à (XIA) la différentiation successive par rapport à la constante m, par l'intermédiaire des mêmes formules (v): mais nous écrirons seulement les résultats qu'on obtient par les quatre dernières équations, et qui par le changement de F_a en F, et par l'évanouissement des α_1 , β_1 , r_1 ,..., deviendront les mêmes, qu'on obtiendrait pour les quatre premières: alors nous trouverons:

$$\int_{*}^{x} \frac{F_{s}(xi) + F_{s}(-xi)}{2} \frac{Cos. \frac{1}{s}(c+1)Arclog\frac{x}{m}}{(m^{2} + x^{2})!(c^{2})!} x Si(x) dx = \frac{(-1)^{s}}{1c^{1}} \frac{\pi}{4} \frac{d^{s}}{4m^{s}} \{m \mid Ei.(-m) - Ei.(m)\}$$

$$f(n + \beta e^{-mr}, n + \beta_{1} e^{-mr}, ...)\}, \quad (XLVI)$$

$$\int_{*}^{a} \frac{F_{*}(xi)}{2} + F_{*}(-xi) \underbrace{Cos.}_{[(c+1)Aredy.\frac{\pi}{m}]}^{d} \operatorname{Ci}(x) dx = \frac{(-1)^{c}}{4} \frac{\pi}{dme} \underbrace{Ei.(-m)}_{[ci.(c-m)]}^{d} f(u+\beta e^{-av}, u_1+\beta_1 e^{-av}, ...)]_{1}^{d} + \underbrace{Ci.(-m)}_{[ci.(c-m)]}^{d} f(u+\beta e^{-av}, u_1+\beta_1 e^{-av}, ...)]_{2}^{d} + \underbrace{Ci.(-m)}_{[ci.(c-m)]}^{d} f(u+\beta e^{-av}, u_1+\beta_1 e^{-av}, u_1+\beta_1 e^{-av}, u_2+\beta_1 e^{-av})]_{2}^{d} + \underbrace{Ci.(-m)}_{[ci.(c-m)]}^{d} f(u+\beta e^{-av}, u_1+\beta_1 e^{-av}, ...)]_{2}^{d} + \underbrace{Ci.(-m)}_{[ci.(c-m)]}^{d} f(u+\beta e^{-av}, u_1+\beta_1 e^{-av}, u_2+\beta_1 e^{-av})]_{2}^{d} + \underbrace{Ci.(-m)}_{2}^{d} f(u+\beta e^{-$$

théorèmes (XLVIII) et (L) obtiendront une forme simple monôme, et que les valeurs de ces intégrales souvent deviendront plus simples ici que celles des intégrales primitives. [33] L'observation de la Note précédente vaut tout de même à l'égard des théorèmes (XLVII) et (LJII), et ici encore la combination par voie d'addition et de soustraction simplifie beaucoup les valeurs des intégrales respectives. Ici nous trouverons dos intégrales à facteur Si(x): dans la Note précédente elles auvent un facteur Cis(x).

de ce genre, on en déduit facilement que la somme et la différence des intégrales qui résultent des

du N°. 4. Nous y avons f(a) = 1, $f(a + \beta e^{\pm nr}) = (1 + e^{\pm nr})^r$, $f(a + \beta e^{-(1 + i \pi r)}) = (1 + e^{-(1 + i \pi r)})^r = \frac{1}{2} (1 + e^{-nr} Connr) + i(e^{-nr} Sin, nr)^{\frac{1}{2}} = (X + Yi)^r$, lorsqu'on y

 $\int_{-\pi}^{\pi} \frac{Cos^{p}rx.\ Cosserx}{(m^{2}+cx^{2})!(\epsilon+1)} \frac{Sin. \frac{1}{\epsilon}(\epsilon+1) drety. \frac{x}{m!}}{\frac{1}{\epsilon}} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^{e}}{1^{e}1} \frac{\pi}{2^{g+1}} \frac{d\epsilon}{dm^{2}} \left[\frac{1}{m} (1+e^{-2m\epsilon})^{e}\right] \ ... \ (199),$

^[34] Pour la valeur spéciale, l'unité, de r j'ai déjà déduit ces intégrales dans un Mémoire: "Réduction des intégrales définies générales etc." inséré dans les Verbandel, der Koninkl, Akademie van Wetensch, Tome V: on les y trouve formules (1) et (5).

$$\int_{s}^{x} Cos^{t}rz. Cossrx \frac{Cos. \{(c+1)Arctg\frac{\pi}{m}\}}{(m^{2}+c^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} xdx = \frac{(-1)^{c}}{(e^{2}+c^{2})} \frac{dc}{dm^{c}} \left[m(1+e^{-2mr})^{s} - m\right] \dots (200),$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos^{t}rz. Cosstx \frac{Sin. \frac{1}{2}(c+1)Arctg\frac{\pi}{m}}{(m^{2}+c^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} dz = \frac{(-1)^{c}}{1c^{1}} \frac{dc}{2^{s+1}} \frac{dc}{dm^{c}} (1+e^{-2mr})^{s} \dots (201), [35]$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos^{t}rz. Cos. tr. Cos. \frac{1}{2}(r, x) \cdot Cos. \frac{1}{2}(r+1) \cdot Cos. \frac{1}{2}(r+1) \cdot Cos. \frac{1}{2}(r+1) \cdot Cos. \frac{\pi}{2}(r+1) \cdot Cos.$$

$$\left[Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times 2m_{i}} + Cos_{i} \times arr}{c_{i} \times 2m_{i}} \right) + Sin_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times ar_{i} + Cos_{i} \times arr} \right) \right) + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times ar_{i} + c_{i} \times arr} \right) \right) \right] + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times ar_{i} + c_{i} \times arr} \right) \right) + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times ar_{i} + c_{i} \times arr} \right) \right) + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times ar_{i} + c_{i} \times arr} \right) \right) + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times ar_{i} + c_{i} \times arr} \right) \right) + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times ar_{i} + c_{i} \times arr} \right) \right) + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) \right) + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) \right) + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) \right) + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) \right] + Cos_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) \right) + c_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times Ardeg_{i} \left(\frac{Sin_{i} \times arr}{c_{i} \times arr} + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times arr} \left(1 + 2e^{-2arr} \cdot Cos_{i} \times arr} + e^{-4arr} \right) \cdot arr} \right) + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times arr} \left(1 + 2e^{-2arr} \cdot Cos_{i} \times arr} + c^{-4arr} \right) \cdot arr} \right) + c_{i} \times arr} \right) + c_{i} \times arr} \left(1 + 2e^{-2ar$$

 $Ci.(x) = \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{2^{\frac{1}{2} + 2m}} Ei.(-m) \left\{ (1 + e^{2mx})^2 + (1 + e^{-2mx})^2 \right\} = \frac{\pi}{2^{\frac{1}{2} + 2m}} Ei.(-m) \left(e^{mx} + e^{-mx} \right)^2$ $(e^{i\mathbf{m}\mathbf{r}} + e^{-i\mathbf{m}\mathbf{r}})$... (219), $\int_{0}^{\infty} Cos^{i}\mathbf{r}x. Sinorx. Si.(x) \frac{dx}{x^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2\pi i} \left\{ Ei.(m) - Ei.(-m) \right\}$ $\{(1+e^{-2\pi r})^{2}-1\} = (220), \int_{0}^{\infty} Cos^{2}rx. Sin. srx. Ci.(x) \frac{x^{2}dx}{x^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2s+2} Ei.(-m) (e^{\pi r}+e^{-mr})^{2}$ $(e^{-imr} - e^{imr})$... (221), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{s}rx$. $Cos.^{s}r_{1}x$... $Cos.|(sr + s_{1}r_{1} + ...)x|$. $Si.(x) = \frac{xdx}{m^{2} + r^{2}} =$ $= \frac{\pi}{2(1+\epsilon)^{-\frac{1}{2}}} \{Ei(-m) - Ei(m)\} (1+e^{-2mr})^{\epsilon} (1+e^{-2mr})^{\epsilon_{1}} \dots (222), \int_{-\infty}^{\infty} Cos^{\epsilon_{1}} r x.$ $Cos.^{i}._{i}\tau_{1}x...$ $Cos.\{(sr+e_{1}\tau_{1}+...)x\}.$ Ci.(x) $\frac{dx}{m^{2}+r^{2}} = \frac{n}{2(s+i)^{2}+...+2m}$ Ei.(-m) $(e^{mr}+e^{-mr})^{i}$ $(e^{mr_1} + e^{-mr_1})^{s_1} \dots (e^{(sr+s_1r_1+...)m} + e^{-(sr+s_1r_1+...)m}) \dots (223), \int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{s_1} rx. Cos.^{s_1} r_1 x...$ $Sin. \{ (sr + s_1r_1 + ...)x \}. Si.(x) \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{2s + r_1 + ... + 2m} \{ Ei.(m) - Ei.(-m) \} \{ (1 + e^{-2mr})^{s} \}$ $(1+e^{-2\pi r_1})^{s_1} = -1$ = (224), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos^{s_1} r_1 x ... Sin. \{(sr+s_1r_1+...)x | .Ci.(x) = \frac{xdx}{(s_1^2+s_2)^2} = \frac{xdx}{(s_1^2+s_2)^2}$ $=\frac{\pi}{9\,s+s+...+2}\,E_{\rm h}^*(-m)\,(e^{mr}+e^{-mr})^s\,(e^{mr}_s+e^{-mr}_s)^s{}_{1...}\left[\,e^{-(rr+s,r_1+...)m}-e^{(rr+s,r_1+...)m}-e^{(rr+s,r_1+...)m}\,\right]\,.(225),$ $\int_{-\infty}^{x} Cox. rx. \ Cox. \{(r+s,r,+...)x\} \ \frac{Cox. \{(c+1) Arctg. \frac{x}{m}\}}{(m^2+x^2)^{\frac{1}{2}(n+1)}} \ Si.(x) \ dx \ = \ \frac{1}{(m^2+x^2)^{\frac{1}{2}(n+1)}} \ Si.(x) \ dx$ $= \frac{(-1)^c}{1 d^3} \circ \frac{n}{s+s+\cdots+2} \frac{d^c}{dse^c} [m \mid Ei.(-m) - Ei.(m) \mid (1+e^{-2mr})^c (1+e^{-2mr})^s \cdots] \cdots (226),$ $\int_{*}^{\infty} Cos.^{s}rx. \quad Cos.^{s}r_{1}x... \quad Cos.|(sr+s_{1}r_{1}+...)x| \quad \frac{Cos.|(c+1) \operatorname{Arclg} \cdot \frac{x}{m}|}{(m^{2}+x^{2})!(c+1)} \quad Cis(x) \ dx \quad = \quad \frac{Cos.|(c+1) \operatorname{Arclg} \cdot \frac{x}{m}|}{(m^{2}+x^{2})!(c+1)} \quad Cis(x) \quad dx$ $= \frac{(-1)^c}{1(1)} \frac{\pi}{2(1+\epsilon)^2 + 1+2} \frac{dc}{dmc} \left[Ei(-m) \left(e^{mr} + e^{-mr} \right)^s \left(e^{mr} + e^{-mr} \right)^s \cdots \left(e^{(sr+s,r,+\dots)m} + e^{-mr} \right)^s \right]$ $+ e^{-(sr+s_1r_1+...)m_j}$ (227), $\int_{-s_1}^{\infty} Cos_1^s rx$. $Cos_2^s rr_1^s x$... $Cos_2^s [(sr+s_1r_1+...)x]$ Sin. $\left\{ (c+1) \text{ Aretg. } \frac{x}{m} \right\}$ Si. $\{x\}$ $dx = \frac{(-1)^{e}}{1 \cdot e^{(1)}} \frac{\pi}{2 \cdot x \cdot x \cdot x \cdot x^{2}} \frac{d^{e}}{date} \left[\left| \text{ Ei.}(-m) - \text{Ei.}(m) \right| \left(1 + e^{-2\pi r} \right)^{x} \right]$ $(1 + e^{-2\pi r_1})^s, \dots] \dots (228), \int_0^\infty Cos.^s rs. Cos.^s, r_1 x \dots Cos. |(sr + s_1 r_1 + \dots) x|$ $\frac{Sin. \ \left| (c+1) \ Arctg. \frac{x}{m} \right|}{(m^2+x^2)!^{(c+1)}} \ Ci.(x) \ \frac{dx}{x} \ = \ \frac{(-1)^c}{1^{c/2}} \ \frac{n}{2^{\frac{c}{2+c}}, + \dots + \frac{b}{2}} \ \frac{d^c}{dm^c} \ \left[\frac{1}{m} Ei(-m) \ \left(e^{mr} + e^{-mr} \right)^{\frac{c}{2}} \right] \ .$

$$\begin{aligned} &(e^{mr}, + e^{-mr},)^{r}, \dots \mid e^{(pr+s_{i}r_{i}+...)m} + e^{-(pr+s_{i}r_{i}+...)m} \mid] \dots (223), \int_{s}^{\infty} Cos_{s} r_{x} \cdot Cos_{s} r_{i} x \cdot ... \\ &Sin_{s} \mid (pr+s_{s}r_{i}+...)x \mid \frac{Cos_{s} \mid (c+1) dredy_{s} \frac{x}{m} \mid }{(\omega^{1}+x^{2})^{1}(c+1)} SL(x) dx = \frac{(-1)^{c}}{1c^{1}} \frac{\pi}{2^{s+s_{s}}+...+2} \frac{de}{dm^{c}} \left[\mid EL(m) - \frac{\pi}{2^{s+s_{s}}+...+2} \frac{de}{m^{c}} \left[\mid EL(m) - \frac{\pi}{2^{s+s_{s}}+...+2}$$

22. Pour l'application des formules suivantes, où les facteurs Sin. * rx remplacent les facteurs Cos. rx, c'est-à-dire pour les développements (q) à (m) du N°. 4, on a: f(a) = 1, $f(a + \beta e^{\pm i \pi r}) = (1 - e^{\pm i \pi r})^r$, $f(a + \beta e^{-(1-i)\pi r}) = (1 - e^{-(1-i)\pi r})^r =$ $= |(1-e^{-mr} Cos.mr) - i(e^{-mr} Sin.mr)|^2 = (X, -Y, i)^2$; quand on fait $X_i =$ = 1 - e-ar Cos. mr, Y, = e-ar Sin. mr. En poursuivant le raisonnement du N°. précédent, nous en déduirons successivement $R_{*}^{2} = (X_{*})^{2} + (Y_{*})^{2} = 1 - 2e^{-mr} Cos.mr + e^{-2mr}$ $T_{ang.\,\Phi_1} = \frac{Y_1}{X_1} = \frac{e^{-i\pi r} Sin.mr}{1 - e^{-i\pi r} Cos.mr} = \frac{Sin.mr}{e^{-i\pi r} - Cos.mr}$, et donc, puisque ici $(X_1 - Y_1i)^r = \frac{Sin.mr}{1 - e^{-i\pi r} Cos.mr}$ $= R_{1} \cdot (Cos. s. \psi_{1} - i Sin. s. \psi_{1})$ encore $f(a + \beta e^{-(1-i)mr}) = (1 - 2e^{-mr} Cos. mr + e^{-2mr})!s$ $[Cos. \{sArctg. \left(\frac{Sin.mr}{emr - Cos.mr}\right)\} - iSin. \{sArctg. \left(\frac{Sin.mr}{emr - Cos.mr}\right)\}],$ et enfin par le changement du signe de i: $f(a+\beta e^{-(1+i)mr}) = (1-2e^{-mr} \cos mr + e^{-2mr})i$ [Cos. s Arclg (Sin.mr | Cos. wr)] + i Sin. s Arclg (Sin.mr | Cos. mr)]]. Par l'usage de toutes ces valeurs spéciales les mêmes théorèmes, employés au Numéro précédent, fourniront ici, lorsqu'on prend de plus 2r au lieu de r: $\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{2}rx. \ Cos(\frac{1}{2}s\pi - srx) \ \frac{dx}{m^{2} + r^{2}} = \frac{\pi}{2x + 1m} (1 - e^{-2mr})^{s} \ ... \ (238), \ [39] \int_{-\infty}^{\infty} Sin^{s}rx.$ $Sin(\frac{1}{2}s\pi - srx) \frac{xdx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{2r+1} \left[1 - (1 - e^{-2sr})^s \right] \dots (239), [40] \int_1^{\infty} Sin^2rx. Sin^2rx. Sin^2rx.$ Cos. $\{(s+s_1+...)\}$: $n-(sr+s_1r_1+...)x\}\frac{dx}{s_1x_2+...x_2} = \frac{\pi}{2s+s_1+...+l_{10}}(1-e^{-2\pi r_1})^s(1-e^{-2\pi r_1})^{s_1}.....(240)$, $\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{s} rx_{s} Sin^{s}, r_{1} x_{m} Sin_{s} \left[(s+s_{1}+m)^{\frac{1}{2}} \pi - (sr+s_{1}r_{1}+m)x \right] \frac{xr/x}{m^{\frac{1}{2}} + m^{\frac{1}{2}}} = \frac{\pi}{2s+s_{1}+m+1} \left[1 - (1-e^{-2mr})^{\frac{1}{2}} \right]$

^[39] Pour le cas spécial de r=1, et de s=2a ou = 2a+1, j'avais déduit cette même intégrale dans un Mémoire dans le Tome V des "Verhand, d. Kon, Akademie van Wetensch. (voyez encore Note [341), où elles ont les numéros (60) et [61].

^[40] Dans le Mémoire, cité dans la dernière Note, je trouvais la même intégrale sous les fornules (68) et (69), lorsqu'on prend r=1, et a respectivement 2 a et 2 a + 1. Il est curieux d'observer, que la méthode, exposée dans le Mémoire cité, et qui ne manque pas de points de comparaison et de rapport avec la méthode actuellement en discussion, donne les mêmes intégrales au point de départ pour ainsi dire (consultez encore les Notes [34] et [39]), tandis qu'ensuite les chemins qu'elles suivent, divergent tout-à-fait et mêment à des résultats de tout autre genre, quoique portant sur les mêmes genres de fonctions.

$$= \frac{(-1)^{\epsilon}}{1e^{1}} \frac{\pi}{2^{\epsilon+1}} \frac{de}{dm^{\epsilon}} (1 - e^{-2mr})^{\epsilon} - (242), \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{\epsilon}rx. Cos. (\frac{1}{4}s: -srx) \frac{Sin.}{(m^{2}+x^{2})!(e^{+1})} \frac{de}{s} = \frac{(-1)^{\epsilon}}{1e^{1}} \frac{n}{2^{\epsilon+1}} \frac{de}{dm^{\epsilon}} [\frac{1}{4} (1 - e^{-2mr})^{\epsilon}] - (243), \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{\epsilon}rx. Sin. (\frac{1}{4}s: -srx) \frac{Cos.}{(e^{-2m^{2}})!(e^{-1})} \frac{de}{s} = \frac{(-1)^{\epsilon+1}}{(m^{2}+x^{2})!(e^{+1})} \frac{de}{dm^{\epsilon}} \left[m! \left(1 - e^{-2mr} \right)^{\epsilon} - 1 \right] \dots (244), \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{\epsilon}rx. Sin. (\frac{1}{3}s: -srx) \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \right] \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \right] \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \right] \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \right] \right] \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \right] \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \right] \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \left[(-1)^{\epsilon}rt^{2} \frac{de}{s} \right] \frac{de}{s} \right] \frac{de}{s} \frac{de$$

$$\int_{S_{10}, r_{2}}^{S_{10}, r_{2}} \frac{\cos \left(\frac{1}{4} \frac{sn - sr^{-r_{2}}(r+1) a r c_{3}}{(m^{2} + 2)^{3/r_{2}}} \right)}{m!} dx = \frac{r^{-1}}{1^{r_{1}}} \frac{r_{2}}{2^{r_{2}}} \frac{dn^{r_{2}}}{dn^{r_{2}}} (1 - e^{-3\alpha r})^{r_{2}} \dots (246)$$

$$\int_{s}^{\infty} S_{10}, r_{2} \frac{Cos}{(s^{2} + 2)^{3/r_{2}}(r+1)} \frac{1}{(m^{2} + 2)^{3/r_{2}}(r+1)} dx = 0 \dots (247).$$

$$Cos. \left[s \operatorname{Areigs}_{\bullet} \left(\frac{Sin.2mr}{e^{2\pi r} - Cos.2mr} \right) + s_1 \operatorname{Areigs}_{\bullet} \left(\frac{Sin.2mr}{e^{2\pi r} - Cos.2mr_1} \right) + \cdots \right] \right] (259),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin.trs. \operatorname{Cos}_{\bullet} \left(\frac{1}{2} s - \operatorname{ars}_{\bullet} \right) \operatorname{Sis}_{\bullet} \left(s - \frac{1}{2} \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \right) = \frac{\pi}{2^{s+2}} \left[\operatorname{Ei}_{\bullet} \left(-m \right) - \operatorname{Ei}_{\bullet} \left(m \right) \right] \left(1 - e^{-2\pi r} \right)^{s} (260),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin.trs. \operatorname{Cos}_{\bullet} \left(\frac{1}{2} s - \operatorname{ars}_{\bullet} \right) \operatorname{Ci}_{\bullet} \left(s - \frac{1}{m^{2} + x^{2}} \right) = \frac{\pi}{2^{s+2}m} \operatorname{Ei}_{\bullet} \left(-m \right) \left[\left(1 - e^{-2\pi r} \right)^{s} + \left(1 - e^{-2\pi r} \right)^{s} \right] =$$

$$= \frac{\pi}{2^{s+2}m} \operatorname{Ei}_{\bullet} \left(-m \right) \left[\left(e^{mr} - e^{-mr} \right)^{s} \left[\left(-1 \right)^{s} \operatorname{ever}_{\bullet} + e^{-var} \right] \right] \cdot \ldots (261), \int_{s}^{\infty} Sin.trs.$$

$$Sin. \left(\frac{1}{2} s - \operatorname{ars}_{\bullet} \right) \left[\left(-m \right) \left(e^{mr} - e^{-mr} \right)^{s} \left[\left(-1 \right)^{s} \operatorname{ever}_{\bullet} + e^{-var} \right] \right] \cdot \ldots (261), \int_{s}^{\infty} Sin.trs.$$

$$Sin. \left(\frac{1}{2} s - \operatorname{ars}_{\bullet} \right) \left[\left(-m \right) \left(e^{mr} - e^{-mr} \right)^{s} \left[\left(-1 \right)^{s} \operatorname{ever}_{\bullet} + e^{-var} \right] \right] \cdot \ldots (261), \int_{s}^{\infty} Sin.trs. Sin. \left(\frac{1}{2} s - \operatorname{ars}_{\bullet} \right) \cdot \left(1 - e^{-2mr} \right)^{s} \right] \cdot \ldots (262), \int_{s}^{\infty} Sin.trs. Sin. \left[\left(-1 \right)^{s} \operatorname{ever}_{\bullet} - e^{-var} \right] \cdot \left(\left(-1 \right)^{s} \operatorname{ever}_{\bullet} - e^{-var} \right) \cdot \left(-1 \right)^{s} \operatorname{ever}_{\bullet} - e^{-var} \right] \cdot \left(-1 \right)^{s} \operatorname{ever}_{\bullet} - e^{-var} \cdot \left(-1 \right)^{s} \operatorname{ever}_{\bullet} - e^{-var}$$

$$- (rr + s_1 r_1 + ...) x \mid \frac{Sin. \left\{ (c+1) Arclog \frac{x}{m} \right\}}{(m^2 + x^2)^{\frac{3}{2}(c+1)}} Ci_k(x) dx = \frac{(-1)^c}{1^{c_1}} \frac{\pi}{2 \cdot s \cdot s_1 \cdot \dots \cdot s^2} \frac{d^c}{dm^c} \left[Ei. (-m) \left(e^{mr} - e^{-mr} \right)^c \left(e^{mr}, -e^{-mr} \right)^c \left(e^{mr}, -e^{-mr$$

23. Enfin par les formules (n) et (o) du No. 4 nous trouvons d'une manière tout-à-fait analogue, en ayant égard aux évaluations spéciales dans les deux Numéros précédents, et en y changeant les facteurs Cos. erx dans Cos. epx, (pour 2p et 2r au lieu de p et r):

$$\int_{s}^{\infty} Cos. s \, px \cdot Cos. s, p_1 x \dots \cdot Sin. s \, rx \cdot Sin. s \, rx \cdot Cos. \left\{ (s+s_1+\dots) \mid n-(qp+q_1p_1+\dots+sr+s_1r_1+\dots) \right\} \frac{ds}{m^2+x^2} = \frac{\pi}{2 \cdot q \cdot q_1 + \dots + r + s_1 + r_1 + \dots + 1} \frac{1}{m} (1+e^{-2mp}) \mathfrak{g} \cdot (1+e^{-2mp}) \mathfrak{g} \cdot (1-e^{-2mr}) \mathfrak{g} \cdot (1-e^{-2mr}$$

[43] Par voie d'addition et de soustraction on déduit des intégrales (269) et (277):

[43] Par voie d'addition et de soutraction on déduit des intégrales (269) et (277):
$$\int_{a}^{\infty} Sin_{i}^{*}r_{i}x. Sin_{i}^{*}r_{i}x... Cos. \left\{ (s+s_{i}+...)_{i}n-(sr+s_{i}r_{i}+...)x+(c+1)Arcdg. \frac{x}{m} \right\} CL(x) dx = \frac{(-1)^{i}}{1c^{i}} \frac{n}{2^{i+i}s_{i}+...+1} \frac{dr}{dm^{i}} \left[Ei.(-m) \left(e^{mr} - e^{-mr}\right)^{i} \left(e^{mr}, -e^{-ms_{i}}y, ... e^{i(r+s_{i}r_{i}+...)m} \right) ... (278).$$

$$\int_{a}^{\infty} Sin_{i}^{*}r_{i}x. Sin_{i}^{*}r_{i}x... \frac{Cos. \left\{ (s+s_{i}+...)_{i}n-(sr+s_{i}r_{i}+...)x-(c+1)Arcdg. \frac{x}{m} \right\} Ci.(z) dz = \frac{(-1)^{i}}{1c^{i}} \frac{n}{2^{i}s_{i}+...+1} \frac{dr}{dm^{i}} \left(Ei.(-m) \left(e^{mr} - e^{-mr}\right)^{i} \left(e^{mr}, -e^{-ms_{i}}y, ... e^{-(r+s_{i}r_{i}+...+m)} \right) ... (279).$$

$$\begin{split} &=\frac{(-1)^{\epsilon}}{1e^{11}}\frac{n}{2\,q+q_1+\dots+s+q_1+\dots+1}\frac{d\epsilon}{dm^{\epsilon}}\left[\frac{1}{m}(1+\epsilon^{-2mp})!\,\left(1+\epsilon^{-2mp}_1\right)!\dots\left(1-\epsilon^{-2mr}_1\right)!\right]\dots\left(1-\epsilon^{-2mr}_1\right)!}{(1-\epsilon^{-2mr}_1)!\dots\left(1-\frac{n}{2}\right)!}\dots\left(1-\frac{n}{2}\right)!}\frac{d\epsilon}{dm^{\epsilon}}\left[\frac{1}{m}(1+\epsilon^{-2mp}_1)!\,(1+\epsilon^{-2mp}_1)!\dots\left(1-\epsilon^{-2mr}_1\right)!\,n-\frac{n}{2}\right]}{(n^{2}+2)!\,(n+1)}\\ &=\frac{(-1)^{\epsilon+1}}{1e^{11}}\frac{1}{2^{2}+q_1+\dots+s+s+s_1+\dots+1}\frac{d\epsilon}{dm^{\epsilon}}\left[m\left[(1+\epsilon^{-2mp}_1,r),(1+\epsilon^{-2mp}_1,r),\dots\left(1-\epsilon^{-2mr}\right)!\,n-\frac{n}{2}\right]}{(n^{2}+2)!\,(n+1)}\\ &=\frac{(-1)^{\epsilon+1}}{1e^{11}}\frac{1}{2^{2}+q_1+\dots+s+s+s_1+\dots+1}\frac{d\epsilon}{dm^{\epsilon}}\left[m\left[(1+\epsilon^{-2mp}_1,r),\dots\left(1-\epsilon^{-2mr}\right)!\,n-\frac{n}{2}\right]\frac{Sin}{n^{\epsilon}}\left[(c+1)\,Arcig^{-\frac{N}{m}}\right]}d\epsilon\\ &=\frac{(-1)^{\epsilon+1}}{1e^{11}}\frac{n}{2^{2}+q_1+\dots+s+s+s_1+\dots+1}\frac{d\epsilon}{dm^{\epsilon}}\left[(1+\epsilon^{-2mp}_1)!\,(1+\epsilon^{-2mp}_1)!\,n-\frac{n}{2}\right]\frac{Sin}{n^{\epsilon}}\left[(c+1)\,Arcig^{-\frac{N}{m}}\right]d\epsilon\\ &=\frac{(-1)^{\epsilon+1}}{1e^{11}}\frac{n}{2^{2}+q_1+\dots+s+s+s_1+\dots+1}\frac{d\epsilon}{dm^{\epsilon}}\left[(1+\epsilon^{-2mp}_1)!\,(1+\epsilon^{-2mp}_1)!\,n-\frac{n}{2}\right]\frac{d\epsilon}{m^{\epsilon}}\left[(1+\epsilon^{-2mp}_1)!\,(1+\epsilon^{-2mp}_1)!\,n-\frac{n}{2}\right]\frac{d\epsilon}{m^{\epsilon}}\\ &=\frac{n}{2^{2}+q_1+\dots+s+s_1+\dots+s+$$

[44] Lorsqu'on combine les intégrales (282) et (285) par addition et par sonstraction, il viendra:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{Cos.t.px. Cos.t.p. x... Sin.t.px. Sin.t.px. x... Cos. \frac{1}{2}(s+s.+...)\frac{1}{4}n-(qp+q,p_1+...+sr+s,r_1+...)x-(c+1) Arctg. \frac{x}{m} \frac{1}{m} dx = \\ = \frac{(-1)^n}{1^{n-1}} \frac{n}{2s+s.+...+s+s.} \frac{d^n}{dm^n} \left[(1+e^{-2mp_1})^n (1+e^{-2mp_1})^n ... (1-e^{-2mp_1})^n (1+e^{-2mp_1})^n ... (1-e^{-2mp_1})^n ... \right] ... (286),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{Cos.t.px. Cos.t.px. x... Sin.t.px. Sin.t.px. x... Cos. \frac{1}{2}(s+s.+...)\frac{1}{4}n-(qp+q.p.+...+sr+s.p.+...)x+(c+1) Arctg. \frac{x}{m}} dx = \\ = 0 ... (287).$$

$$\begin{array}{lll} & + & q_1 \ Arctg. \left(\frac{Sin.2 \, mp_1}{e^2 \, ap_1} + Cos.2 \, mp_1} \right) + \dots & s \ Arctg. \left(\frac{Sin.2 \, mr}{e^2 \, ar_1} - Cos.2 \, mr \right) \\ & - & s_1 \ Arctg. \left(\frac{e^2 \, ar_1}{e^2 \, ar_1} - Cos.2 \, mr_1} \right) - \dots \Big| 1 \dots (2SS), \int_{\infty}^{\infty} Cos.3 \, pr. Cos.3 \, pr. \infty \ Sin.4 \, rr. x. \\ & - & s_1 \ Arctg. \left((s + s_1 + \dots) \frac{1}{2} \, n - (q \, p + q_1 \, p_1 + \dots + s \, r + s_1 \, r_1 + \dots) \, x \right) \frac{x^2 \, dx}{4 \, m^3 + x^3} = \\ & = & \frac{x^2}{4 \, m^3 + x^4} + \frac{x^2}{4 \, m^3 + x^4} = \\ & = & \frac{2}{2} q + q_1 + e^{-4 \, ap_1} \Big|^4 \left(1 + 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mp + e^{-4 \, ap_1} \Big|^4 \left(1 + 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mp_1 + e^{-4 \, ap_1} \right) \Big|^4 \left(1 + 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 + e^{-4 \, ap_1} \right) \Big|^4 \left(1 + 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 + e^{-4 \, ap_1} \right) \Big|^4 \left(1 + 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 + e^{-4 \, ap_1} \right) \Big|^4 \left(1 + 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 + e^{-4 \, ap_1} \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 + e^{-4 \, ap_1} \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 + e^{-4 \, ap_1} \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \, e^{-2 \, ap_1} \, Cos.2 \, mr_1 \right) \Big|^4 \left(1 - 2 \,$$



 $= \frac{\pi}{2 e + e + \dots + t + t + \dots + 2} \{Ei(-m) - Ei(m)\} (1 + e^{-2mp})^{q} (1 + e^{-2mp})^{q} \dots (1 - e^{-2mr})^{p}$ $(1-e^{-2mr_1})^{s_1}$... (292), $\int_{-\infty}^{\infty} Coss_1p_1x... Sin_s^{s_1}x... Sin_s^{s_2}x... Sin_s^{s_3}x_1x... Cos. (s+s_1+...) + \pi$ $-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x$. Ci.(x) $\frac{dx}{m^2+x^2} = \frac{\pi}{2(q+q_1+...+s_1+s_1+...+2)m}$ Ei.(-m) $(e^{mp} + e^{-mp})^q (e^{mp} + e^{-mp})^q \dots (e^{mr} - e^{-mr})^s (e^{mr} - e^{-mr})^s \dots ($ $e^{(qp+q,p_1+...+sr+s,r_1+...)} + e^{-(qp+q,p_1+...+sr+s,r_1+...)}$... (293), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.q.p.x.Cos.q.p.x.$ $Sin.^{s}rx.$ $Sin.^{s}.^{r}r_{1}x..$ $Sin. | (s+s_{1}+...) \frac{1}{2}\pi - (qp+q_{1}p_{1}+...+sr+s_{1}r_{1}+...)x |$. $Si.(x) \frac{dx}{sx^{2}+...^{2}} =$ $=\frac{\pi}{2e+e+\dots+e+t+\dots+2m}\left\{Ei(-m)-Ei(m)\right\}\left[(1+e^{-2mp})^{q}\left(1+e^{-2mp}\right)^{q}\dots\left(1-e^{-2mp}\right)^{q}\right]$ $(1-\sigma^{-2\pi r_1})^{s_1}$...-1]...(294), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.q.p.z. Cos.q.p.z.$.. $Sin.^{s}rx. Sin.^{s}.r_1z... Sin.^{t}(s+s_1+...)\frac{1}{2}\pi$ $-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x$. Ci(x) $\frac{xdx}{a^2+b^2+2} = \frac{\pi}{s_{q+q+...+s+s+s+...+2}} Ei.(-m)(e^{wp}+e^{-mp})q$ (e=p,+e-mp,)q... (emr_e-mr)s (emr_e-wr)s... [(-1)s+s,+... e(p+q,p,+...+sr+s,r,+...)m - $= e^{-(qp+q,p_1+...+sr+s_1r_1+...)m} | ... (295), \int_{-\infty}^{\infty} Cos.qpx. Cos.q.p_1x... Sin.rx. Sin.rx. Sin.rx. ...$ $Cos.\{(s+s_1+...) \ \ \frac{1}{2}\pi - (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x \ | \ \frac{Cos.\{(c+1) \ Arcly. \frac{x}{m}\}}{(m^2+x^2) \ \ (c+1)} \ xSi.(x) \ \ dx = \frac{1}{2}\pi - \frac{1}{2}\pi -$ $=\frac{(-1)^c}{1+1}\frac{\pi}{2^{a+c}+\dots+1+c+\dots+2}\frac{d^c}{J_{mc}}\left[m\left\{Ei.(-m)-Ei.(m)\right\}\right]\left(1+e^{-2mp}\right)^q\left(1+e^{-2mp}\right)^q\dots$ $(1-e^{-2\pi r})^s$ $(1-e^{-2\pi r})^s$...] ... (296), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.q.px$, Cos.q.px... $Sin.^s rx$. $Sin.^s r_1x$... $Cos.[(s+s_1+...) \frac{1}{2}\pi - (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x] \xrightarrow{Cos.[(c+1) \operatorname{Arely}_{s} \frac{x}{m}]} Cis(x) \ dx = \frac{1}{(m^2+c^2)!(c^4)!}$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.qpx. \ Cos.q.p_1x... \ Sin.srx. \ Sin.srx. \ Sin.srx. \ Cos.|\ (s+s_1+...)\ ! = -- (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x ! = -- (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...+sr+$ $\frac{Sin.\left\{(c+1) \operatorname{Arcty}, \frac{x}{m}\right\}}{(m^2+x^2)!(x^2+1)} Si(x) dx = \frac{(-1)^c}{1e^{11}} \frac{\pi}{2 \frac{x}{2} + \frac{x}{2} + \frac{x}{2} + \frac{x}{2} + \frac{x}{2}} \frac{de}{dm^c} \left[\left\{Ei(-m) - Ei(m)\right\}\right]$

$$\begin{array}{ll} (1+e^{-2mp})t & (1+e^{-2mp})t_{1:..} & (1-e^{-2mr})^{t} & (1-$$

 $=\frac{(-1)^{\ell}}{1^{\ell+1}} \frac{\pi}{2^{\ell+\ell_1+\dots+\ell+\ell_1+\dots+2}} \frac{d^{\ell}}{dm^{\ell}} [Ei.(m)] - Ei.(-m)] \dots (302).$

$$\begin{array}{ll} \mathit{Sin}. *\mathit{rx}. & \mathit{Sin}. *\mathit{t}, r, x, \dots & \mathit{Sin}. [(s+s_1+\dots) \] \ \pi & - \ (q \ p+q_1 \ p_1+\dots+sr+s_1 \ r_1+\dots) \ x] \\ & \mathit{Sin}. \ [(c+1).4rctg. \frac{r}{r_1}] \ \mathit{Ci.}(x) \ dx = \frac{(-1)^c}{1e^4} \frac{n}{2 \ q+q_1+\dots+sr+s_1, r_1+\dots+2} \ \frac{d^c}{dm^c} [\mathit{Ei.}(-m) \ (e^{mp}+e^{-mp}) \ \mathsf{f} \ (e^{mp}+e^{-mp})$$

24. Avant d'aller plus loin, nous pourrons différentier quelques-unes des intégrales trouvées dans ces derniers numéros par rapport à la constante s (ou q), et faire évanouir cet s (ou q) après l'opération. Les formules géuérales (1) et (s) du N^o . 6 nous ont déjà appris, que cette méthode n'est applicable que là , où il se trouve dans la fonction à différentier comme facteur un Cosinus d'un multiple quelconque de rs, Cos.srs; et qu'on ne peut pas en faire usage', lorsque un tel Cosinus se trouve remplacé par un Sinus analogue. Quant à la différentiation des valeurs de nos intégrales, telles qu'elles se trouvent dans les numéros cités, observons qu'il faut mettre par exemple $\left(\frac{1+e^{-2ssr}}{2}\right)^s$ au lieu de $\frac{1}{2}$, $(1+e^{-2ssr})^s$,

et qu'il résulte alors de l'opération indiquée $t\frac{1+e^{-2\pi r}}{2}$. Une transformation analogue est nécessaire dans des cas semblables,

Ainsi, en nous occupant en premier lieu des résultats obtems au Numéro 21, nous aurons par les intégrales (194), (198), (199): $\int_{-\pi}^{\pi} t \, C_{MR,TX} \, \frac{dx}{dx^2 + x^2} =$

$$\int_{s}^{\infty} Cos_{i} p_{x}.Cos_{i} p_{y}z...Sin_{i} r_{x}.Sin_{i} r_{x}.Sin_{i} r_{y}.z... \frac{Cos_{i} \left\{(r+s_{i}+...)\right\}_{n} - (qp+q_{i}p_{y}+...+er+s_{i}r_{i}+...)z + (e+1)Arctg\frac{z}{m}\right\}}{(m^{2}+z^{2})^{\frac{1}{2}+1}} Ci(x) \, dx = \\ = \frac{(-1)^{r}}{1+1} \frac{a}{2} \frac{d^{r}}{1+1} \frac{[Ei(-m) (e^{my}+e^{-my})^{r} (e^{my}+e^{-my})^{r}... (e^{mr}-e^{-mr})^{r}... (e^{mr}-e^{-mr})^{r}...}{(e^{mr}-e^{-mr})^{r}} \frac{d^{r}}{(e^{my}+e^{-my})^{r}} \frac{(e^{my}+e^{-my})^{r}}{(e^{my}+e^{-my})^{r}} \frac{(e^{my}$$

 $\int_{1}^{\infty} \frac{\cos t p x. \cos t (p_1 x... \sin t r x... \sin t r x... \cos \left\{ (s + s_1 + ...) \right\} - (q p + q, p_1 + ... + s r + s_1 r_1 + ...) x - (s + 1) \operatorname{Ard} g \frac{x}{m} \right\} \cdot Ci(x) \, dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)} \cdot Ci(x) \cdot dx = \frac{(m^2 + x^2) \cdot (s + 1)}{(m^2 + x^2) \cdot (s +$

^[46] Les intégrales (297) et (305) fournissent, lorsqu'on les combine par voie d'addition et de soustraction:

$$= \frac{\pi}{2m} t \frac{1+e^{-2mr}}{2} \text{ (Table 415, N°. 5), } \int_{s}^{\infty} t \frac{\cos t}{\cos t} \frac{|e^{-t}|^{2}}{|e^{-t}|^{2}} \frac{dt}{m} dt = \\ = \frac{(-1)^{e}}{1^{e/1}} \frac{\pi}{2} \frac{de}{dm^{e}} t \frac{1+e^{-2mr}}{2} \dots (808), \\ \int_{s}^{\infty} t \frac{\cos t}{\sin t} \frac{|e^{-t}|^{2}}{(m^{2}+x^{2})!(e^{-t})} \frac{dx}{m} dt = \\ = \frac{(-1)^{e}}{1^{e/1}} \frac{\pi}{2} \frac{de}{dm^{e}} \left[\frac{1}{m} t \frac{1+e^{-2mr}}{2} \right] \dots (809).$$

Pour les intégrales (210) et (211) il faut remarquer, que dans leurs valeurs on rencontre les deux facteurs \mathbb{R}^{l_x} $Cos.s.\phi$ et \mathbb{R}^{l_x} $Sin.s.\phi$. Leur différentiation par rapport à s donne, lorsque ensuite on fait évanouir eet s: \mathbb{R}^{l_x} $\frac{1}{2}$ l \mathbb{R} $Cos.s.\phi$ — \mathbb{R}^{l_x} ϕ $Sin.s.\phi$ = $\frac{1}{2}$ l \mathbb{R} $Cos.s.\phi$ — \mathbb{R}^{l_x} ϕ $Sin.s.\phi$ = $\frac{1}{2}$ l \mathbb{R} $Sin.s.\phi$ — \mathbb{R}^{l_x} ϕ $Cos.s.\phi$ = ϕ . Par conséquent on trouve:

$$\int_{s}^{x} l \cos rx \frac{dx}{4m^{3}+x^{3}} = \frac{\pi}{8m^{3}} \left\{ \frac{1}{2} \frac{1^{1}+2e^{-2\pi r} Cos 2mr+e^{-4mr}}{2} + Arclg \left(\frac{Sin 2mr}{e^{2\pi r} + Cos 2mr} \right) \right\} (310),$$

$$\int_{s}^{\pi} l \cos rx \frac{x^{3} dx}{4m^{3}+x^{3}} = \frac{\pi}{4m} \left[\frac{1}{2} \frac{1^{1}+2e^{-2\pi r} Cos 2mr+e^{-4mr}}{2} - Arclg \left(\frac{Sin 2mr}{e^{2\pi r} + Cos 2mr} \right) \right] (311).$$
Quant aux valeurs des intégrales (218), (219) et (226) à (229), — lorsque dans

celles-ci on prend $s_1 = s_2 = ...$, tous zéro — il faut quelquefois y remplacer un produit de facteurs $(e^{sw} + e^{-sw})^s$ $(e^{sw} + e^{-sw})^s$ par la somme identiquement égale $(1 + e^{2sw})^s + (1 + e^{-2sw})^s$, puis y ajouter le dénominateur général $\frac{1}{2^s}$. Dès-lors l'opération indiquée aura pour résultat ici: $t^{\frac{1+e^{2sw}}{2}} + t^{\frac{1+e^{-2sw}}{2}} = t^{\frac{1+e^{2sw}-e^{-2sw}+1}{4}} = 2t^{\frac{sw}{2} - e^{-sw}}$. Pour les intégrales analogues à facteur Sin.s.r.x, on aurait dans leur valeur $t^{\frac{1+e^{2sw}}{2}} = te^{2sw} = 2sw$, il est vrai, mais nous avons vu plus haut, que le facteur analogue à sw, qui se trouverait dans ce cas sous le signe d'intégration par rapport à x, rendrait l'intégrale elle-même discontinue. A l'aide des transformations précédentes, on obtient maintenant:

$$\int_{x}^{\infty} LCos.rx. Si(x) \frac{xdx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{4} \left| Ei(-m) - Ei(m) \right| t \frac{1+e^{-2mr}}{2} \dots (312), \quad \int_{x}^{\infty} LCos.rx. Ci(x) \frac{dx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2m} Ei(-m) t \frac{e^{mrt}+e^{-mr}}{2} \dots (313), \quad \int_{x}^{\infty} LCos.rx. Si(x) \frac{dx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2m} Ei(-m) t \frac{e^{mrt}+e^{-mr}}{2} \dots (313), \quad \int_{x}^{\infty} LCos.rx. Si(x) \frac{Cos.\left[\left(c+1\right)Arcl\right]_{x}^{\infty}}{\left(a_{1}^{2}+x^{2}\right)\left[\left(c+1\right)Arcl\right]_{x}^{\infty}} \left| xdx = \frac{(-1)^{e}}{1e^{1}} \frac{\pi}{4} \frac{de}{dm^{2}} \left[m \mid Ei(-m) - Ei(m) \mid t \frac{1+e^{-2mr}}{2} \right] \dots (314), \quad (314),$$



$$\int_{-\pi}^{\pi} t \, Cos.rx. \, Ci(x) \frac{Cos. \left\{ (c+1) d retg, \frac{\pi}{m} \right\} dx}{(m^2 + x^2) \left\{ (c+1) \right\}} = \frac{(-1)^c}{1e^4} \frac{n}{2} \frac{d^c}{d m^c} \left[EL(-m) \, t \frac{e^{m^2 + e^{-mx}}}{2} \right] \dots (315),$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} t \, Cos.rx. \, Si(x) \frac{Sin. \left\{ (c+1) d retg, \frac{\pi}{m} \right\} dx}{(m^2 + x^2) \left\{ (c+1) \right\}} \frac{dx}{d x} = \frac{(-1)^c}{1e^4} \frac{n}{4} \frac{d^c}{d m^c} \left\{ \left[EL(-m) - EL(m) \right] t \frac{1 + e^{-mx}}{2} \right] (316),$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} t \, Cos.rx. \, Ci(x) \frac{Sin. \left\{ (c+1) d retg, \frac{\pi}{m} \right\} dx}{(m^2 + x^2) \left\{ (c+1) \right\}} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^c}{1e^4} \frac{n}{2} \frac{d^c}{d m^c} \left[\frac{1}{m} EL(-m) \, t \frac{e^{mr} + e^{-mr}}{2} \right] \dots (317).$$

25. Passons aux intégrales déduites au Numéro 22. Leur différentiation par rapport à σ donnera, après avoir annulé cette constante, des formules correspondantes à celles que nous venons de trouver au Numéro précédent. Ainsi nous aurons par les intégrales (238), (242), (243):

$$\int_{*}^{\infty} t \, Sis, rx. \, \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2m} t \frac{1 - e^{-2\pi r}}{2} \quad \text{(Table 415, N°. 4)} \quad [47],$$

$$\int_{*}^{\infty} t \, Sis, rx. \, \frac{Cos. \left[(c+1)Arctg. \frac{r}{m} \right]}{(m^{2} + x^{2}) \int_{1}^{(c+1)} dx} dx = \frac{(-1)^{c}}{1^{c}1} \frac{\pi}{2} \frac{de}{du^{c}} t \frac{1 - e^{-2\pi r}}{2} \quad \dots \quad \text{(318)}, \quad [48]$$

$$\int_{*}^{\pi} 1 \operatorname{Sin. rx.} \frac{\operatorname{Sin.} \left\{ (c+1) \cdot \operatorname{Arcty}, \frac{x}{m} \right\}}{(m^2 + x^2) \cdot (c+1)} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^c}{1 \cdot 1} \frac{\pi}{2} \frac{d^c}{dm^c} \left[\frac{1}{m} \cdot \frac{1 - e^{-2\pi r}}{2} \right] \dots (320) [49].$$

Quant aux intégrales (252) et (253) à dénominateur $4m^4 + x^4$, ici valent les mêmes réductions, qui ont mené aux intégrales (310) et (311), excepté qu'il nous fant faire maintenant $R_1^2 \equiv 1 - 2\sigma^{-2mr} Cos2mr + e^{-4mr}$ et $\Phi_1 \equiv \frac{Sin.2mr}{e^{2mr} - Cos.2mr}$; lorsqu'on fait attention à cette différence, il vient:

[47] La différence entre cette intégrale et celle de Table 415, N°. 5, que nous avons évaluée au N°. 24, donne encore $\int_{\tau}^{\pi} t Tang.rx \frac{dx}{m^{1+}+z} = \frac{\pi}{2m} t \frac{1-e^{-2\pi r}}{1+e^{-2\pi r}}$ (Table 415, N°. 11).

[48] Prenons la différence de celle-ci et de l'intégrale correspondante (308):

$$\int_{\bullet}^{\infty} l \, Tang.rx \frac{Cos. \left\{ (c+1)Arctg, \frac{x}{m} \right\}}{(m^2 + x^2) \ln(c+1)} \, dx = \frac{(-1)^c}{1^{c/1}} \frac{\pi}{2} \frac{d^c}{dm^c} \, l \frac{e^{mr} - e^{-mr}}{e^{mr} + e^{-mr}} \dots (319).$$

[49] En soustrayant de cette intégrale la formule (309), nous obtiendrons:

$$\int_{\bullet}^{\infty} l \ Tang.rx \frac{Sin. \left| (c+1) Ardy. \frac{\pi}{n} \right|}{(m^3 + x^3)^{k(r+1)}} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^r}{1^{r/3}} \frac{\pi}{2} \frac{d^r}{dn^r} \left[\frac{1}{m} l \frac{e^{nr} - e^{-nr}}{e^{nr} + e^{-nr}} \right] \dots (321).$$

$$\int_{0}^{\infty} l \, Sin_{s} rx \frac{dx}{4m^{3}+x^{4}} = \frac{\pi}{8m^{2}} \left\{ \frac{1}{2} l^{-2} \frac{e^{-2ur} Cos_{s} 2mr + e^{-4ur}}{2} - Arclg \left(\frac{Sin_{s} 2mr}{e^{2ur} - Cos_{s} 2mr} \right) \right\} (322), [50]$$

$$\int_{0}^{\infty} l \, Sin_{s} rx \frac{x^{s} dx}{4m^{3}+x^{4}} = \frac{\pi}{4m} \left[\frac{1}{2} l^{-1-2} \frac{e^{-2ur} Cos_{s} 2mr + e^{-4ur}}{2} + Arclg \left(\frac{Sin_{s} 2mr}{e^{2ur} - Cos_{s} 2mr} \right) \right] (324) [51].$$

Les intégrales (260) et (261) et les suivantes (268) à (271) admettent ici encore les mêmes transformations, mutatis mutandis, que les intégrales correspondantes du Numéro 21, comme on l'a indiqué au Nº. précédent; et nous obtiendrons:

$$\int_{\bullet}^{\infty} t \, Sin. rx. \, Si.(x) \, \frac{x dx}{\omega^2 + x^2} = \frac{n}{4} \, |Ei.(-m) - Ei.(m)| \, t \, \frac{1 - e^{-2\pi r}}{2} \dots (326), [52]$$

$$\int_{\bullet}^{\infty} t \, Sin. rx. \, Ci.(x) \, \frac{dx}{\omega^2 + x^2} = \frac{n}{2m} \, Ei.(-m) \, t \, \frac{e^{mr} - e^{-mr}}{2} \dots (328), [53] \, \int_{\bullet}^{\infty} t \, Sin. rx.$$

$$Si(x) \frac{Cos. \left\{ (c+1) Arcl g \frac{x}{m} \right\}}{(m^2 + e^2) \left\{ (c+1) \frac{x}{m} \right\}} x dx = \frac{(-1)^c}{1e^4} \frac{\pi}{4} \frac{de}{dm^c} \left\{ m \left\{ Ei(-m) - Ei(n) \right\} \right\} t^{1 - e^{-2mr}} \right\} ... (330).$$

$$\int_{*}^{\infty} ISin, rx. \ Ci_{*}(x) \frac{Cos_{*}\left[(c+1) Arclg, \frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(c+1)} dx = \frac{(-1)^{c}}{1c^{4}} \frac{1}{2} \frac{dc}{dm^{c}} \left[EL(-m) V \frac{e^{m-e^{-mr}}}{2}\right] ... (331),$$

$$\int_{\bullet}^{\infty} t \, Sin_{\bullet} rx_{\bullet} \, Si.(x) \frac{Sin_{\bullet} \left[(c+1) \cdot dredy_{\bullet}^{x} \frac{x}{n} \right]}{\left((w^{2} + x^{2}) \cdot 1(c+1) \right]} \, dx = \frac{(-1)^{c}}{1 \cdot 1} \frac{\pi}{4} \frac{de}{dw^{c}} \left[\left\{ Ei.(-m) - Ei.(m) \right\} \right] \frac{t^{1 - c - 2mr}}{2} \left[(322), \frac{1}{2} \left((322) - \frac{1}{2} \left((3$$

$$\int_{\bullet}^{\infty} l \, Sin, rx. \, Ci_{\ell}(x) \, \frac{Cot. \left[(c+1) A r d g, \frac{x}{m} \right]}{(m^2 + c^2) \left[(c+1) \right]} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^{\ell}}{1 c^4} \frac{1}{2} \frac{dx}{dm^{\ell}} \left[\frac{1}{m} Ei_{\ell}(-m) \, l \, \frac{e^{mr} - e^{-mr}}{2} \right] \, (333) \, [54].$$

[50] Par voie de soustraction cette intégrale et l'intégrale (310) donnent:

$$\int_{s}^{\infty} l \ Tang, rx \frac{dx}{4m^{2}+x^{3}} = \frac{1}{8m^{2}} \left[\frac{1}{2} \frac{e^{2\pi r} - 2 \cos 2mr + e^{-2\omega r}}{e^{2\pi r} + 2 \cos 2mr + e^{-2\omega r}} + Arctg \left(\frac{2 \sin 2mr}{e^{2\omega r} - e^{-2\omega r}} \right) \right] \dots (323).$$

1.
$$4a + e^{-z}$$
 $8a^{z} \cdot 2 e^{-z} + 2 \cos 2\pi e^{-z} e^{-z}$
[51] La difference de celle-ci et de l'intégrale correspondante (311) fournit encore:
$$\int_{0}^{\infty} I \operatorname{Tang} r = \frac{x \cdot idx}{4a^{2} + e^{-z}} = \frac{\pi}{4a^{2}} \left[\frac{1}{e^{-2x}} + \frac{x^{2} \cdot \cos x}{2 \cos x} - \frac{x^{2} \cdot \cos x}{2 \cos x} \right] \dots (325).$$
[52] En sourtwarent de cette intégrale la formula (312) nous aurons:

$$\int_{-\infty}^{\infty} l \, Tang. rx. \, Si.(x) \, \frac{x dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{4} \left\{ Ei.(-m) - Ei.(m) \right\} \, l \frac{e^{mr} - e^{-mr}}{e^{mr} + e^{-mr}} \dots (327)$$

[53] Prenons la différence entre celle-ci et l'intégrale (313), alors il vient:

$$\int_{-\infty}^{\infty} l \, Tang.rx. \, Ci.(x) \, \frac{dx}{m^3 + x^2} = \frac{\pi}{2m} \, Ei.(-m) \, l \, \frac{e^{mr} - e^{-mr}}{e^{mr} + e^{-mr}} \dots (329).$$

[54] On déduit de ces quatre intégrales et des intégrales correspondantes (314) à (317) par voie de soustraction respectivement:

Or, l'application de notre méthode n'admettant qu'un seul facteur Cos. erx ou Sin. erx, il est clair que les formules du N°. 23 ne peuvent rien nous apprendre: car els se réduiraient toujours soit aux intégrales du N°. 21, soit à celles du N°. 22, avant que nous pussions les différentier avec quelque succès.

26. Retournons à présent à l'application immédiate des théorèmes (XVI) à (LIII), et employons-y les développements du N. 7; c'est-à-dire seulement les équations (p), (q), (d) et (ω), puisque ces dernières comprenent les développements (r) et (ε) comme cas particuliers: dès-lors il nous faut aussi nécessairement passer en silence les théorèmes (XVIII) et (XIX). Pour cette application nous aurons ici: f(ω) = c^{*}, f'(ω+β c±ω*) = c^{**} t^{-(ω)} = c^{**} t^{-(ω)} = c^{**} t^{-(ω)} t^{-(ω)} = c^{**} t^{-(ω)} t⁻⁽

$$\int_{s}^{\infty} 1 \operatorname{Tang.rx.} Si.(z) \frac{\operatorname{Cos.} \left\{ (c+1) \operatorname{Artg} \frac{d}{m} \right\}}{(m^{2}+z^{2})^{1c+10}} \operatorname{xd} z = \frac{(-1)^{c}}{1^{c+1}} \frac{n}{4} \frac{d^{c}}{dm^{c}} \left\{ \ln \left[Ei.(-m) - Ei.(m) \right] \right\}$$

$$I \frac{e^{m-e^{-mc}}}{e^{m+e^{-mc}}} \dots (331), \int_{s}^{\infty} 1 \operatorname{Tang.rx.} Ci.(x) \frac{\operatorname{Cos.} \left\{ (c+1) \operatorname{Artg} \frac{d}{m^{c}} \right\}}{(m^{2}+z^{2})^{1c+10}} \frac{d}{d} z = \frac{(-1)^{c}}{1^{c+1}} \frac{n}{2} \frac{d^{c}}{dm^{c}} \left\{ Ei.(-m) - Ei.(m) \right\}$$

$$I \frac{e^{m-e^{-mc}}}{e^{m-e^{-mc}}} \dots (335), \int_{s}^{\infty} 1 \operatorname{Tang.rx.} Si.(x) \frac{\operatorname{Sin.} \left\{ (c+1) \operatorname{Artg} \frac{d}{m^{c}} \right\}}{(m^{2}+x^{2})^{1c+10}} dz = \frac{(-1)^{c}}{1^{c+1}} \frac{n}{4} \frac{d^{c}}{dm^{c}} \left\{ Ei.(-m) - Ei.(m) \right\}$$

$$I \frac{e^{m-e^{-mc}}}{e^{m-e^{-mc}}} \dots (336), \int_{s}^{\infty} 1 \operatorname{Tang.rx.} Ci.(x) \frac{\operatorname{Sin.} \left\{ (c+1) \operatorname{Artg} \frac{\pi}{m} \right\}}{(m^{2}+x^{2})^{1c+10}} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^{c}}{1^{c+1}} \frac{n}{2} \frac{d^{c}}{dm^{c}} \left\{ \frac{1}{n} Ei.(-m) \right\}$$

$$I \frac{e^{m-e^{-mc}}}{e^{m-e^{-mc}}} \dots (337).$$

 $f(\alpha+\beta\sigma^{-(1+i)mr}) = e^{ie^{-mr} Cos.mr} | Cos.(se^{-mr} Sin.mr) - iSin.(se^{-mr} Sin.mr)|$. Eu égard à ces valeurs particulières dans les évaluations, nous trouverons:

$$\int_{s}^{\infty} e^{sCurrx} Cos.(eSin.rx) \frac{dx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2} e^{se^{-ux}} \text{ (Table 395, No. 2), } \int_{s}^{\infty} e^{sCurrx+s, Curr, s+...} Sin.(eSin.rx) \frac{xdx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2} (e^{se^{-ux}}-1) \text{ (Table 395, No. 1), } \int_{s}^{\infty} e^{sCurrx+s, Curr, s+...} (338),$$

$$Cos.(eSin.rx) + s_{1}Sin.r_{1}x + ... \frac{dx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2} e^{se^{-ux}+s, e^{-ux}+s, e^{-ux}+s...} (338),$$

$$\int_{s}^{\infty} e^{sCurrx+s, Curr, s+...} Sin.(sSin.rx+s_{1}Sin.r_{1}x+...) \frac{xdx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2} (e^{se^{-ux}+s, e^{-ux}+s...} + ... -1) = (339),$$

$$\int_{s}^{\infty} e^{sCurrx} Cos.(eSin.rx) \frac{Cos. \left[(c+1) Arclg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(e+1)} dx = \frac{(-1)^{c}}{1c^{1}} \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^{c}} \left[e^{se^{-ux}}\right] \dots (340),$$

$$\int_{s}^{\infty} e^{sCurrx} Cos.(eSin.rx) \frac{Sin. \left[(c+1) Arclg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(e+1)} dx = \frac{(-1)^{c}}{1c^{1}} \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^{c}} \left[ue^{ss^{-ux}}\right] \dots (341),$$

$$\int_{s}^{\infty} e^{sCurrx} Sin.(eSin.rx) \frac{Cos. \left[(c+1) Arclg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(e+1)} dx = \frac{(-1)^{c}}{1c^{1}} \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^{c}} \left[ue^{ss^{-ux}}\right] \dots (342),$$

$$\int_{s}^{\infty} e^{sCurrx+s} Sin.(eSin.rx) \frac{Sin. \left[(c+1) Arclg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(e+1)} dx = \frac{(-1)^{c}}{1c^{1}} \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^{c}} \left[e^{ss^{-ux}}\right] \dots (343), \left[55\right]$$

$$\int_{s}^{\infty} e^{sCurrx+s} Sin.(eSin.rx) \frac{Sin. \left[(c+1) Arclg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(e+1)} dx = \frac{(-1)^{c}}{1c^{1}} \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^{c}} \left[e^{ss^{-ux}}\right] \dots (343), \left[55\right]$$

$$\int_{s}^{\infty} e^{sCurrx+s} Sin.(eSin.rx+s, e^{-ur}+s, e^{-ur}$$

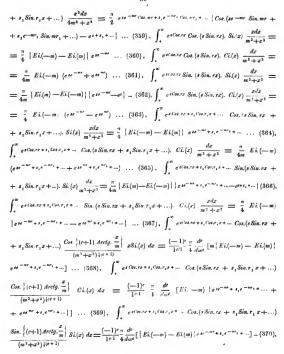
[55] Par voie d'addition et de soustraction on déduit des intégrales (340) et (343):

$$\int_{a}^{\infty} e^{sG_{0} \cdot rx} \frac{Cot. \left[sG_{0}, rx + (c+1) Arad_{2} \frac{x}{m}\right]}{(m^{4} + x^{2}) \left[sc+1\right]} dx = 0 \dots (344),$$

$$\int_{a}^{\infty} e^{sG_{0} \cdot rx} \frac{Cot. \left[sG_{0}, rx - (c+1) Arad_{2} \frac{x}{m}\right]}{(m^{3} + x^{2}) \left[sc+1\right]} dx = \frac{(-1)^{s}}{1^{s/2}} \pi \frac{dr}{dm^{s}} \left[e^{sx^{-ms}}\right] \dots (345).$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{i(\omega x x x + z_1 \cos x x + z_2 - \omega x + z_1 \sin x + z_2 - \omega x + z_2 \sin x + z_2 - \omega x + z_2 - \omega x + z_2 \cos x$$

[56] La somme et la différence des intégrales (346) et (349) nous donneront: $\int_{s}^{\infty} e^{s Cot.rx+s} Cot.rx+c Cot. \left\{ s Sin.rx+s, Sin.r, x+...+(c+1) Arcly; \frac{x}{m} \right\} dx = 0 ... (350).$ $\int_{s}^{\infty} e^{s Cot.rx+s} Cot.rx+c Cot.rx+c Cot. \left\{ s Sin.rx+s, Sin.r, x+...-(c+1) Arcly; \frac{x}{m} \right\} dx = 0 ... (350).$ $\left[\frac{(m^{2}+x^{2})^{3(c+1)}}{(m^{2}+x^{2})^{3(c+1)}} dx \right] = \frac{(-1)^{s}}{1^{s}} \pi \frac{d^{s}}{dm^{s}} \left[e^{se^{-2ct} + s, s^{2}-cs} + ... \right] ... (351).$ $\left[\frac{(m^{2}+x^{2})^{3(c+1)}}{(m^{2}+x^{2})^{3(c+1)}} dx \right] = \frac{(-1)^{s}}{(-1)^{s}} \pi \frac{d^{s}}{dm^{s}} \left[e^{se^{-2ct} + s, s^{2}-cs} + ... \right] ... (351).$





$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{s(\log_{x}x_{x}+s_{x}/\log_{x}x_{x}+\cdots -Cos_{x}/e} Sin.rx + e_{1}Sin.r_{1}x + \dots) \frac{Sin.\left[\left(c+1\right) drctg.\frac{x}{m}\right]}{\left(m^{2}+x^{2}\right)!\left(c+1\right)} Ci.(x) \frac{dx}{x} = \\ = \frac{(-1)^{e}}{1c^{1}} \frac{n}{4} \frac{dc}{dm^{e}} \left[\frac{1}{m}E.i.(-m) \mid e^{se^{-se^{-s}}+s... + e^{se^{-se^{-s}}+s... + e^{-se^{-s}}+\cdots + e^{-se^{-s}}}\right] Ci.(x) dx = \\ = \frac{(-1)^{e}}{1c^{1}} \frac{n}{4} \frac{dc}{dm^{e}} \left[\left\{E.i.(m) - E.i.(-m)\right\} \mid e^{se^{-se^{-s}}+s.e^{-se^{-s}}+\cdots + e^{-se^{-s}}+s.e^{-s}}\right] Si.(x) dx = \\ = \frac{(-1)^{e}}{1c^{1}} \frac{n}{4} \frac{dc}{dm^{e}} \left[\left\{E.i.(m) - E.i.(-m)\right\} \mid e^{se^{-se^{-s}}+s.e^{-se^{-s}}+\cdots + e^{-se^{-s}}+s.e^{-s}}\right] Cos.\left[\left(c+1\right) drctg.\frac{x}{m}\right] Si.(x) dx = \\ = \frac{(-1)^{e}}{1c^{1}} \frac{n}{4} \frac{dc}{dm^{e}} \left[mE.i.(-m) \mid e^{se^{-se^{-s}}+s.e^{-se^{-s}}+s.e^{-s}}+s.e^{-s}}\right] (375), \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.xe^{-s}}+s.cos.x^{-s}+s... Sin.(eSin.rx + e_{1}Sin.r_{1}x + ...)} \frac{Sin.\left[\left(c+1\right) drctg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(s+1)} (375), \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.xe^{-s}}+s.cos.x^{-s}+s... Sin.(eSin.rx + e_{1}Sin.r_{1}x + ...)} \frac{Sin.\left[\left(c+1\right) drctg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(s+1)} (376), \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.xe^{-s}}+s.cos.x^{-s}+s... Sin.\left[eSin.rx + e_{1}Sin.r_{1}x +\right]} \frac{Sin.\left[\left(c+1\right) drctg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(s+1)} (376), \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.xe^{-s}}+s.cos.x^{-s}+s... Sin.\left[eSin.rx + e_{1}Sin.r_{1}x +\right]} \frac{Sin.\left[\left(c+1\right) drctg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(s+1)} (376), \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.xe^{-s}}+s.cos.x^{-s}+s... Sin.\left[eSin.rx + e_{1}Sin.r_{1}x +\right]} \frac{Sin.\left[\left(c+1\right) drctg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(s+1)} (376), \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.xe^{-s}}+s... Sin.\left[eSin.rx + e_{1}Sin.r_{1}x +\right]} \frac{Sin.\left[\left(c+1\right) drctg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(s+1)} (376), \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.xe^{-s}}+s... Sin.\left[eSin.rx + e_{1}Sin.r_{1}x +\right]} \frac{Sin.\left[\left(c+1\right) drctg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(s+1)} (376), \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.xe^{-s}}+s... Sin.\left[eSin.rx + e_{1}Sin.r_{1}x +\right]} \frac{Sin.\left[\left(c+1\right) drctg.\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})!(s+1)} (376), \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.xe^{-s}}+s.... Sin.\left[eSin.rx + e_{1}Sin.r_{1$$

[57] Lorsqu'on prend is somme et la différence des intégrales (370) et (372) il vient: $\int_{\bullet}^{\infty} \frac{e_{t}Cosxe+s_{t}, Cosx_{t}, e+\cdots}{e^{t}} \frac{Sin_{\bullet}\left[s\,Sin_{\bullet}rx\,x+e_{t}\,Sin_{\bullet}r,\,x+\cdots+(c+1)\,Ardg\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})^{4(c+1)}} Si.(x) \ dx = \frac{(-1)^{s}}{(1^{2})^{4}} \frac{d}{dm^{2}} \left[\left[Ei(-m)-Ei(m)\right] \left[s\,se^{-mx}+s_{s}e^{-mx},+\cdots-e^{s+s_{s}+\cdots}\right] \cdots (378). \right]$ $\int_{0}^{\infty} \frac{e_{t}Cosxe+s_{s}\,Cosx_{s}e^{-s}}{e^{t}} \frac{Sin_{\bullet}\left[s\,Sin_{\bullet}rx+s_{s}\,Sin_{\bullet}r,\,x+\cdots-(c+1)\,Ardg,\,\frac{x}{m}\right]}{(m^{2}+x^{2})^{4(c+1)}} Si.(x) \ dx = \frac{(-1)^{s+1}}{1^{c1}} \frac{d^{s}}{dm^{s}} \left[\left[Ei(-m)-Ei(m)\right] \frac{e^{s+s_{s}+s_{s}-s}}{e^{s}} \cdots (374). \right]$

[58] Les intégrales (369) et (377) donnent par voie d'addition et de soustraction:

9 *

27. Les intégrales, qu'on vient de déduire, se prêtent aisément à la différentiation par rapport à la constante s, moyennant les formules de réduction, trouvées au N°. 9 (*), (*), (*), (*). De telle sorte on trouvera:

Dhilled by Google

Or, tout comme précédemment, et comme encore dans la suite, il n'est pas nécessaire ici que la constante re se trouve parmi les autres r dans l'expouentielle. Ensuite, parce que $\frac{d}{ds}$ e ss -mr Cos. (se -mr Sin.mr) = e se -mr Cos. (se -mr Sin.mr + mr) et $\frac{d}{dt}$, $e^{ss^{-mr}}$ Cos. mr Sin. $(se^{-mr}$ Sin. mr) = $e^{se^{-mr}}$ Cos. mr - mr Sin. $(se^{-mr}$ Sin. mr + mr), on déduit des intégrales (356) à (359) : $\int_{a}^{\infty} e^{st'os.rx+s_1 Cos.r,x+\dots} Cos.(sSia.rx+s_1Sia.r_1x+\dots+r_rx) \frac{dx}{4m^4+x^4} = \frac{\tau}{8m^3} e^{ss^{-mr}Cos.mr+s_1s^{-mr}},$ $cos.mr_1 + ... - mr_d$ | $Cos.(se - mr Sin.mr + s, e - mr, Sin.mr_1 + ... + mr_d) + Sin(se - mr Sin.mr + mr_d)$ $+ s_1 e^{-mr_1} Sin, mr_1 + ... + mr_a$ (388), $\int_{-\infty}^{\infty} e^{st Os. rx + s_1 Cos. r_1 x + ...} Cos. (e Sin. rx + ...)$ $+ s_1 Sin x_1 x + ... + r_e x) \frac{x^2 dx}{4 \cdot x^4 + ... x^6} = \frac{\pi}{4 \cdot m} e^{-\pi e^$ $+ s_1 e^{-mr_1} Sin.mr_1 + ... + mr_e) - Sin.(se^{-mr} Sin.mr + s_1 e^{-mr_1} Sin.mr_1 + ... + mr_e)$... (389), $\int_{-\infty}^{\infty} e^{s \cdot Cos. \, rx \, + \, s} \cdot Cos. \, r, \, x + \dots \quad Sin. \, (s \, Sin. \, rx \ + \ s_1 \, Sin. \, r_1 \, x + \dots \, + \, r_4 \, x) \quad \frac{x dx}{4m^4 + x^4}$ $= \int_{-\infty}^{\pi} e^{-\pi r} \cos mr + s_1 e^{-\pi r_1} \cos mr_1 + \dots - mr_n \sin (ne^{-\pi r} \sin mr + s_1 e^{-\pi r_1} \sin mr_1 + \dots + mr_n)$ (390), $\int_{a}^{\infty} e^{s(w_{1},r_{X}+s_{1}Cw_{1},r_{1}x+...+r_{n}x)} \frac{x^{3}dx}{4m^{4}+x^{4}} =$ $=\frac{\pi}{2}\,e^{\,se^{-mr}\,(os\,mr\,+\,s_1e^{-mr_1}\,Cos.mr_1\,+\,...\,-\,mr_s\,\,\,\,}\,\,Cos.(se^{-mr}\,Sin.mr\,+\,s_1e^{-mr_1}\,Sin.mr_1\,+\,...\,+\,mr_s)}\,-\,$ Enfin notre procédé appliqué aux intégrales (364) à (379) fournit: $\int_{a}^{x} e^{s \cos r \cdot x + s_1 \cos r \cdot x + \cdots} Cos.(s \sin r \cdot x + s_1 \sin r \cdot x + \cdots + r_s x). \quad Si.(x) \quad \frac{x dx}{m^2 + x^2} =$ $= \frac{\pi}{4} \left\{ Ei.(-m) - Ei.(m) \right\} e^{-se^{-mr} + s_1 s^{-mr_1} + ... - mr_6} ... (392), \int_{-\infty}^{\infty} e^{-sCos. rx + s_1 Cos. r, x + ...}$ $Cos.(eSin.rx + e_1Sin.r_1x + ... + r_ex), Ci.(x) = \frac{dx}{m^2 + ... + r_e} = \frac{\pi}{4} Ei.(-m) (e^{sx - mr} + e_1e^{-mr_1} + ... - mr_e + r_e)$ + e 12 mr + 2, e mr + 2, e mr =) ... (393), \(\int e 2 \cos. rx + 2, \cos. r_1 x + \ldots Sin. rx + 2 \cos. r_2 x + \ldots Sin. rx + 2 \cos. r_3 x + \ldots + 2 \cos. r_4 x + \ldots + 2 \cos. r_5 x + \ldots \cos. r_5 x $+r_{\epsilon}x$). $Si_{\epsilon}(x) = \frac{\pi}{1 + \epsilon} \left\{ Ei_{\epsilon}(m) - Ei_{\epsilon}(-m) \right\} \left\{ e^{xe^{-mr} + \epsilon_{1}e^{-mr_{1}} + ... - mr_{4} - e^{x + \epsilon_{1}} + ...} \right\} ... (394)$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{s \cos rx + s_1 \cos r_1 x + \dots} \sin \left(s \sin rx + s_1 \sin r_1 x + \dots + r_a x \right) \cdot C_{i}(x) \xrightarrow{\frac{x dx}{ax^2 + r^2}} =$

$$\int_{-\epsilon}^{x} e^{ikw_{rx} \cdot s_{s}} (\cos s_{s}, \epsilon \cdot \dots \cdot Sin_{s}(sSin_{s}r_{s} + s_{s}Sin_{s}r_{s}x + \dots + r_{s}x) \frac{Sin_{s}}{(m^{2} + x^{2})^{\frac{1}{2}(s + 1)}} \frac{c_{i}(x) dx = \frac{(-1)\epsilon^{-\alpha}}{(m^{2} + x^{2})^{\frac{1}{2}(s + 1)}} \frac{d\epsilon}{ds} \left[e^{sr^{-\alpha r} \cdot s_{s}e^{-\alpha r_{s}} \cdot \dots - \alpha r_{s}} - e^{sr^{\alpha r} \cdot s_{s}e^{-\alpha r_{s}} \cdot \dots + sr_{s}} \right] \dots (405).$$

28. Dans le raisonnement du N°. 10 on rencontre trois sortes de développements, l'un à facteurs Costra, l'autre à facteurs Sintita, le troisième, où les deux fonctions se trouvent combinées, à facteurs Costra, Sintita, toujours outre les facteurs et Costra, qui se trouvent dans tous les trois développements. Ici il suffira d'employer cette troisième catégorie, c'est-à-dire les fonctions composées (ad), (ae), va qu'elles comprennent les deux autres catégories précédentes. Lorsque, pour éviter les fractions, on y double toujours les p et les r, on aura respectivement:

$$f_{(ii,...)} = e^{i + i_1 + ..._1} f_{(i + \beta)} e^{\pm i \pi i_1} ..._1 = (1 + e^{\pm 2\pi p})^* (1 + e^{\pm 2\pi p})^* ..._1 (1 - e^{\pm 2\pi r})^* (1 - e^{\pm 2\pi r})^* (1 - e^{\pm 2\pi r})^* ..._2 (1 - e^{\pm (1 - i_1)\pi r})^* ..._2 (1 + e^{-(1 - i_1)\pi r})^* ..._1 (1 - e^{\pm (1 - i_1)\pi r})^* ..._2 (1 - e^{\pm (1 - i_1)\pi$$

Mais comme les transformations des No. 21, 22, 26 nous ont donné:

 $\begin{array}{l} (1+e^{-(1-i2\omega r)z}-r)z=\mathrm{R}\tau(Cos,q\phi+iSin,qv), \ \ \mathrm{pour}\ \ \mathrm{R}^2=1+2\,e^{-2\pi p}\,Cos,2mp+e^{-4\pi p},\,Tang,\phi=\frac{Sin,2\pi p}{e^{2\omega r_p}+Cos,2mp+q}, \\ (1-e^{-(1-i2mr)z}-\frac{Tr}{e^{2\omega r_p}+Cos,2mp+q}, \\ (1-e^{-(1-i2mr)z}-\frac{Tr}{e^{2\omega r_p}+Cos,2mp+q}-\frac{1}{e^{2\omega r_p}+Cos,2mp+q}, \\ \end{array}$

$$Tang.\Psi = \frac{Sin.2mr}{e^{2in\tau} - Cos.2mr}, e^{te^{-(1-l/mn)}} = e^{te^{-mu} (Os.mu)} [Cos.(te^{-mu}Sin.mu) + iSin.(te^{-mu}Sin.mu)],$$

la combinaison de tous ces résultats nous fournit maintenant au moyen de la formule connuc

et de même par la changement de i en -i:

$$\begin{split} f(u+z,-(1+i)\omega_{r_{i-1}}) &= \operatorname{Rr} \mathbb{R}_{1} s_{1}... \operatorname{Tr} T_{1} s_{1}... \quad \sigma t e^{-us_{1}} c_{0} = u + t_{1} e^{-us_{1}} c_{0} c_{0}... \\ &= s \psi - s_{1} \psi_{1} - \ldots + t e^{-us_{0}} \operatorname{Sin} m u + t_{1} e^{-us_{0}} \operatorname{Sin} m u_{1} + \ldots | -i \operatorname{Sin} (q \psi + q_{1} \psi_{1} + \ldots \\ &= s \psi - s_{1} \psi_{1} - \ldots + t e^{-us_{0}} \operatorname{Sin} m u + t_{1} e^{-us_{0}} \operatorname{Sin} m u_{1} + \ldots | 1]. \end{split}$$

On verra que de toutes manières la fonction primitive, qui semblait être encombrée d'imaginaires, donnera lieu par les réductions ultérieures à des expressions simplement réelles; comme il en était de même dans les transformations précédentes.

De tout ce ou précède il suit par l'application aux théorèmes du N°. 20: $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.q.px.Cos.q.p._{1}x...Sin.q.rx.Sin.q.r._{1}x...ctCos.ux + t_{1}Cos.u., x + ...Cos.((s + s._{1} + ...) \frac{1}{2}x - (qp + q._{1}p._{1} + ... + ... + ...Cos.)(s + s._{1} + ...) \frac{1}{2}x - (qp + q._{1}p._{1} + ... + ... + ...Cos.)(s + s._{1} + ... + ... + ...Cos.)(s + s._{1} + ... + ... + ...Cos.)(s + s._{1} + ... + ... + ... + ...Cos.)(s + s._{1} + ...$ $+ sr + s_1 r_1 + ... + LSin.u.x - t_1 Sin.u.x - ... | \frac{dx}{su^2 + r^2} = \frac{\pi}{2(a+a+...+1)(a+a+.$ $(1+e^{-2\pi p_s})^{q_1}...(1-e^{-2\pi r_s})^{s}(1-e^{-2\pi r_s})^{s}...e^{te^{-\pi n_s}+t_1e^{-\pi n_s}+...}...(404),$ Sin. srx. Sin. s. r. x., et Cos. ux + t. Cos. u. x + ... Sin. \((s+s,+...) \) \(\pi = (ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \(x = -(ap+q,p,+...+sr+s,r,+...) \) \(x = -(ap+q,p,-...+sr+s,r,-...) \(x = -(ap+q,p,-...+sr+s,r,-...) \) \(x = -(ap+q,p,-...+sr+s,r,-...) \(x = -(ap+q,p,-...+sr+s,r,-...) \) \(x = -(ap+q,p,-...+sr+s,r,-...) \(x = -(ap+q,p,-...+sr+s,r,-...) \) \(x = -(ap+q,p,-...+sr+s,r,-...) \(x = -(ap+q,p,-...+sr+s,r....) \) \(x = -(ap+q,p,-...+sr+s,r.....) \) \(x = -(ap+q,p,-... $-tSin.ux - t_1Sin.u_1x - \dots | \frac{xdx}{\frac{x^2 - x^2}{2}} = \frac{\pi}{2 \frac{x^2 + x^2 + x^2 + x^2 + x^2 + x^2 + x^2}{2}} | (1 + e^{-2\pi p})^{q} (1 + e^{-2\pi p})^{q} \dots | (1 + e^{-2\pi p})^{q} | (1 + e^{-2\pi p})^{q} \dots | (1 + e^{-2\pi p})^{q} | (1 + e^{-2\pi p})^{q} \dots | (1 + e^{-2\pi p})^{q} | (1 + e^{-2\pi p})^{q} \dots |$ $(1-e^{-2\pi r})^{\epsilon} (1-e^{-2\pi r})^{\epsilon}, \quad e^{-te^{-nn}} + t_1e^{-nn} + \dots = e^{t+t_1} + \dots$ (405), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos, \eta \, px$. $\textit{Cos.9.p.}_{1}x... \; \textit{Sin.s.r.s.} \; \textit{Sin.s.r.}_{1}x... \; e^{t\textit{Cos.n.x} + t_{1}\textit{Cos.n.}_{1}x + ...} \; \; \textit{Cos.} \{(s + s_{1} + ...)_{\frac{1}{2}}\pi - (q_{1} + q_{1}p_{1} + ... + q_{n} + q_{n}p_{n} + ... + q_{n} + q_{n}$ $+ sr + s_1r_1 + ...)x - tSin.ux - t_1Sin.u_1x - ... | \frac{Cos. \left\{ (c+1) dreigr._n^2 \right\}}{t_{n+k+2}r_1\left((c+1)\right)} dx =$ $=\frac{(-1)^c}{\frac{1}{1+(1-c)^2}}\frac{n}{\frac{1}{2+(c-1)^2}+\frac{1}{2+(c-1)^2}}\frac{d^c}{\frac{1}{2+(c-1)^2}}[(1+e^{-2mp})^q(1+e^{-2mp})^q,\dots(1-e^{-2mr})^s(1-e^{-2mr})^r,\dots$ ete-mu+t,e-mu++...] ... (406), | Cosspx. Coss,p, a... Sin.erx. Sin.erx. Sin.erx. etCos.ux+t, Cos.ux+... Cos. (s+s,+...) $\frac{1}{2}\pi$ — (qp+q,p,+...+sr+s,r,+...)x — tSin.ux — t.Sin.u.x — ... $\frac{8in.\left\{(c+1)Arc(g,\frac{x}{ig})\right\}}{(m^2+x^2)\cdot(c+1)} \frac{dx}{ig} = \frac{(-1)^c}{1^{c'1}} \frac{n}{2q+q_1+\dots+q+q_1+\dots+1} \frac{d^c}{dm^c} \left[\frac{1}{m}(1+e^{-2\cdot np})q^{-2}\right]$ $(1 + e^{-2mr_1})r_1$... $(1 - e^{-2mr_1})\epsilon$ $(1 - e^{-2mr_1})\epsilon$... $e^{te^{-mn}} + \epsilon_1 e^{-mn_1} + ...$ (407). $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. \tau \, px. \quad Cos. \tau_1 p_1 x \dots \quad Sin. \tau_2 x \dots \quad Sin. \tau_1 x \dots \quad e^{tCos. ux} \cdot \tau_1 Cos. u_1 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_1 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_1 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_2 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_2 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{ (s+s_1+\dots) \stackrel{t}{\downarrow} \pi - \dots \right\} = tCos. \tau_3 x \cdot \dots \quad Sin. \left\{$ $-\left(qp+q_1p_1+\ldots+\epsilon r+\epsilon_1r_1+\ldots\right)x-t8in.ux-t_18in.u_1x-\ldots\right]\frac{Cos.\left\{(c+1)Arclo,\frac{x}{m}\right\}}{(m^2+x^2)!(c+1)}xdx=$ $= \frac{(-1)^{e+1}}{\frac{1}{2}} \frac{\pi}{\frac{1}{2} \frac{1}{2} \frac{1}{2$ $(1-e^{-2wr_1})^{\epsilon_1}...\ e^{te^{-ma}+t,e^{-mu_1}+...}]\ ...\ (408),\ \int_{-\infty}^{\infty} Cos. npx.\ Cos. np_1x...\ Sin. ^{\epsilon}rx.\ Sin. ^{\epsilon}r_1x...$ $e^{tCos.ux+t_1Cos.u_1x+...}$ Sin. $[(s+s_1+...)_{\frac{1}{2}}\pi-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x-tSin.ux-...$ $-t_1 Sin.u_1 x - \frac{1}{2} \frac{Sin.\left\{ (c+1) Arc(g, \frac{\pi}{m}) \right\} dx}{(m^2 + x^2)((c+1))} dx = \frac{(-1)c^{c+1}}{1c!} \frac{n}{2^{\frac{c}{2+\frac{c}{2}}, \frac{\pi}{n} + \frac{c}{n} + \frac{1}{n} + \frac{dc}{dm^c}}} [(1 + e^{-2wp})^{\frac{c}{n}}] dx$

$$\begin{cases} (1+e^{-2\pi p_1})t_1... & (1-e^{-2\pi r_1})t_1... & e^{t(s_1-s_2+t_1)t_2....} e^{t(s_1-s_2+t_1)t_2....} \\ \int_{-\infty}^{\infty} Cost p_{x}... & Cost.p_{x}x... & Sin.t.r_{x}... & e^{t(s_1-s_2+t_1)t_2....} \\ (qp+q_1p_1+...+st+s_1r_1+...)x & -t Sin.ux & -t_1 Sin.u_1x & -.... \\ \frac{dx}{4m^4+x^4} & = \\ = \frac{\pi}{2g+q_1+...+st+s_1...+s_1} \frac{dx}{3m^3} & (1+2e^{-2up} Cos.2wp + e^{-4up})^{\frac{1}{2}} & (1+2e^{-2up}, Cos.2wp_1 + e^{-4up}, Cos$$

$$- (gp + q_1p_1 + \dots + sr + s_1r_1 + \dots) x - t Sin, ux - t_1 Sin, u_1 x - \dots) \frac{srts}{4m^4 + s^4} =$$

$$- \frac{1}{2^{q+q_1 + \dots + s_1 + \dots + 2m^2}} (1 + 2e^{-2m_1} Cos, 2mp + e^{-4mp}) tr (1 + 2e^{-2m_1} Cos, 2mp_1 + e^{-4mr_1}) tr \dots (1 - 2e^{-2mr} Cos, 2mr_1 + e^{-4mr_1}) tr \dots (1 - 2e^{-2mr} Cos, 2mr_1 + e^{-4mr_1}) tr \dots (1 - 2e^{-2mr} Cos, 2mr_1 + e^{-4mr_1}) tr \dots (1 - 2e^{-2mr_1} Cos, 2mr_1 + e^{-4mr_1}) tr \dots (1 - 2e^{-2mr_1} Cos, 2mr_1 + e^{-4mr_1}) tr \dots (1 - 2e^{-2mr_1} Cos, 2mr_1 + e^{-4mr_1}) tr \dots (1 - 2e^{-2mr_1} Cos, 2mr_1 + e^{-4mr_1}) tr \dots (1 - 2e^{-2mr_1} Cos, 2mr_1 + e^{-4mr_1}) tr \dots (1 - 2e^{-2mr_1} Cos, 2mr_1 - e^{-4mr_1} Cos, 2mr_1 + e^{-4mr_1} Cos, 2mr_1 - e^$$

 $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.q.px. \quad Cos.q.p._1x... \quad Sin.^s\tau x. \quad Sin.^s, r._1x... \quad e^{tCos.u.c+t}, Cos.u.r+... \quad Sin.\{(s+s_1+...) \mid_{1} \pi = 1, \dots, r+1, \dots \}$ $-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x - tSin.ux - t_1Sin.u_1x...$ Si.(x) $\frac{dx}{u_1^2+x_2^2} =$ $= \frac{\pi}{2\pi i a_1 + \frac{\pi}{2}} | Ei(-m) - Ei(m) | | (1 + e^{-2mp})^q (1 + e^{-2mp_1})^q \dots (1 - e^{-2mp_r})^q$ (1-e-2mr1)*1... cte-mu + t,e-mu, + ... - et+t, + ... | (416), | Cos. 1 px. Cos. 1 px. Cos. 1 px... Sin. 2 rx. $Sin.^{g}, r_{1}x... e^{tCos.ux + t_{1}Cos.u_{1}x + ...} Sin. (s + s_{1} + ...) \frac{1}{2}\pi - (qp + q_{1}p_{1} + ... + sr + s_{1}r_{1} + ...)x - (qp + q_{1}p_{1}$ $-tSin.ux - t_1Sin.u_1x - ... | .Ci(x) \frac{xdx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{2q + q_1 + ... + s_1 + ... + 3} Ei(-m) (e^{mp} + e^{-mp})q$ $(e^{\pi r_1} + e^{-\pi r_1})q_1... (e^{\pi r_1} - e^{-\pi r_1})s_1... (-1)s + s_1 + ...$ $e^{te^{mn}+t_1e^{mn_1}+...+(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)m} = e^{te^{-mn}+t_1e^{-mn_1}+...-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)m}$ (417), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.s.p.x. \quad Cos.s.p._1x... \quad Sin.s.r.x. \quad Sin.s.r._1x... \quad e^{t(cs.ux + t_1(cs.u,x + ...) \cdot Cos.} | (s + s_1 + ...) \cdot | n - ...$ $(qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ...)x - tSin.ux - t, Sin.u_1x - ...$ Cos. $\left\{ (c+1) \ Arctg. \frac{x}{m} \right\} x Si.(x) \ dx = \frac{(-1)^c}{1c^1} \frac{\pi}{2q+q} \frac{d}{q+r} \frac{d^c}{q+r} \left[m \left[Ei.(-m) - Ei.(m) \right] \right]$ $(1 + e^{-2mp})q (1 + e^{-2mp})q ... (1 - e^{-2mr})s (1 - e^{-2mr})^s ... e^{te^{-mb} + t_1}e^{-mb_1} + ...$ (418), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.q.px. \quad Cos.q.p_1x... \quad Sin.*rx. \quad Sin.*r_1x... \quad e^{-tCos.u.e+t}, Cos.u.e+... \quad Cos. \left[(s+s_1+...) \right] \frac{1}{2}\pi = -t \cdot \frac{1}{2}\pi - \frac{1}{2$ $-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x-tSin.ux-t_1Sin.u_1x-...$ $Cos. \left\{ (c+1) \operatorname{Arctg.} \frac{x}{m} \right\} \quad Ci.(x) \quad dx = \frac{(-1)^c}{1c!} \quad \frac{\pi}{\sqrt{c+c} \cdot x_{-m} + t + t_{-m} + 2} \quad \frac{d^c}{dm^c} \quad \left[Ei.(-m) \right]$ $(e^{mp} + e^{-mp})^q (e^{mp} + e^{-mp})^{q} \dots (e^{mr} - e^{-mr})^s (e^{mr} - e^{-mr})^s \dots [(-1)^{s+\ell_1} \dots$ e te "" + 1, e"" + ... + (g)+q,p,+ ... + sr+s,r, + ...) + e te "" + t, e"" + ... - (qr+q,p,+ ... + sr+s,r,+ ...) (419), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.s \, px. \quad Cos.s. \, p_1 x \dots \quad Sin.s. rx. \quad Sin.s. \, r_1 x \dots \quad e^{tCos.ux + t_1 Cos.u_1 x + \dots} \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} \pi = \sum_{i=1}^{\infty} Cos.s. \, r_i x + \dots \quad Cos. \, r_i x + \dots \quad Cos.s. \, r$ $-(qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ...)x - tSin.ux - t_1Sin.u_1x - ...$ $Sin. \left\{ (c+1)Arclg \cdot \frac{x}{m} \right\} Si.(x) dx = \frac{(-1)^c}{1c!} \frac{\pi}{2\pi + g_1 + \dots + i + s_1 + \dots + 2} \frac{d^c}{dm^c} \left\{ \left| Ei.(-m) - Ei.(m) \right| \right\}$ $(1+e^{-2mp})^{g}$ $(1+e^{-2mp})^{g}$... $(1-e^{-2mr})^{s}$ $(1-e^{-2mr})^{s}$... $e^{te^{-ma}+t}e^{-ma}+\cdots$... (420), 10 *

$$- (qp + q_1p_1 + \dots + sr + s_1r_1 + \dots) x - t Sin. ux - t_1 Sin. u_1 x - \dots)$$

$$\frac{Sin. \left[(c+1) Arct g_{-m}^{-m} \right]}{(m^2 + x^2)^{(c+1)}} - Ci(x) \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^c}{1e^4} \frac{\pi}{2 + r_1 + \dots + r_2 + \dots + 2} \frac{de}{dae} \cdot \left[\frac{1}{m} E.L.(-m) \right]$$

$$\frac{Sin. \left[(c+1) Arct g_{-m}^{-m} \right]}{(m^2 + x^2)^{(c+1)}} - Ci(x) \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^c}{1e^4} \frac{\pi}{2 + r_1 + \dots + r_2 + \dots + 2} \frac{de}{dae} \cdot \left[\frac{1}{m} E.L.(-m) \right]$$

$$\frac{de}{(ae^2 + e^{-m})^2} \cdot \left[(e^m)_1 + e^{-m}_1)^2_2 \dots (e^m)_1 - e^{-mr_1}^2_2 \cdot \left[(e^m)_1 - e^{-mr_1})^2_2 \dots (e^m)_1 - e^{-mr_1}^2_2 \cdot \left[(e^m)_1 - e^{-mr_1})^2_2 \dots (e^m)_1 - e^{-mr_1}^2_2 \cdot \left[(e^m)_1 - e^{-mr_1})^2_2 \dots (e^m)_1 - e^{-mr_1}^2_2 \cdot \left[(e^m)_1 - e^{-mr_1})^2_2 \dots (e^m)_1 - e^{-mr_1}^2_2 \cdot \left[(e^m)_1 - e^{-mr_1})^2_2 \dots (e^m)_1 - e^{-mr_1}^2_2 \cdot \left[(e^m)_1 - e^{-mr_1}^2_2 \cdot e^{-mr_1} - e^{-mr_1}^2_2 \cdot e^{-mr_1}^2_2 \cdot$$

fonctions Cos. rpx, Sin. rx, $e^{iCos. rx}$, dont pour chaeune le nombre est absolument arbitraire, les q, les s, les t peuvent aussi s'évanouir, de sorte que nous aurore des combinaisons de Sin. rx avec $e^{iCos. rx}$, de Cos. rpx avec $e^{iCos. rx}$, et de Cos. rpx avec Sin. rx: de ces dernières nous avons déjà traité précédemment au N°. 23. Toutefois il est clair qu'alors les fonctions correspondantes dans les valeurs des intégrales ne doivent plus y entrer.

29. On peut encore différentier toutes ces intégrales par rapport à la constante t, et ainsi l'on obtiendra en général une intégrale de la forme:

$$\int_{-\infty}^{\infty} Cossp_{x}. Coss, p_{1}x... Sin_{s}r_{x}. Sin_{s}r_{1}x... e^{+t \cdot u_{1}x... + t_{1} \cdot v_{2}x... + t_{n}} + \cdots \cdot Cos. [ou Sin_{n}] | \{s+s_{1}+...\} \frac{1}{n} - (qp+q_{1}p_{1}+...+sr_{1}+s_{1}r_{1}+...+s_{n})x - t \cdot Sin_{s}v_{x} - t_{1}Sin_{s}v_{x} - ... + \psi(s) \frac{dx}{m^{2}+x^{2}} (as)$$

A l'égard de cette intégrale observons:

- qu'il n'est plus nécessaire que la constante u_a soit comprise parmi les u qui se trouvent dans l'exponentielle, quoique telle en sit été l'origine,
- 2t. que des quatre sortes de fonctions Cos. *px, Sin*rx, e *(**s. xx, u_sx, il peut s'en trouver dans l'intégrale telles et antant qu'on le vondrait,
- que de chacune de ces trois premières fonctions le nombre est parfaitement arbitruire.

Lorsqu'on a égard aux Numéros antérieurs, la différentiation par rapport à d'autres constantes n'offro pas de difficultés, néanmoins nous n'en admettrons ici que ce cas spécial, pour parvenir à d'autres résultats tout différents, en ce que les intégrales contiennent sous les signes trigonométriques Sin. on Cos. un terme u.x., qui ne dépend nullement des exposants g et s. Or, c'est ce que l'on obtient encore en annulant les t après la différentiation. Ainsi l'on a:

$$\int_{-\pi}^{\pi} Cox_{1} p x. \quad Cox_{1} p_{1} x... \quad Sin_{s} r_{s} x. \quad e^{i(x_{s} n x_{s} + \ell_{s} \ell_{s} x, \tau_{s} + \dots - \ell_{s} \ell_{s} \ell_{s} + \ell_{s} \ell_{s} x)}, \quad e^{i(x_{s} n x_{s} + \ell_{s} \ell_{s} x, \tau_{s} + \dots - \ell_{s} \ell_{s} \ell_{s} x)} = (qp + q_{1} p_{1} + \dots + rr + s_{1} r_{1} + \dots + rs_{s} x) - t Sin_{s} u x - t_{1} Sin_{s} n_{1} x - \dots + \frac{dx}{m^{2} + 2} = \frac{u}{2q + q_{1} r_{1} + \dots + i + s_{s} + \dots + 1m} (1 + e^{-2\pi p})^{q} (1 + e^{-2\pi p})^{q} ... \quad (1 - e^{-2\pi r})^{q} (1 - e^{-2\pi r})^{r} ...$$

$$e^{i(x_{s} n x_{s} + \ell_{s} e^{-2\pi r} x)} + \dots - u u u ... \quad (420), \quad \int_{0}^{\pi} Cox_{2} p x. \quad Cox_{2} p_{1} x... \quad Sin_{s} r_{s} x. \quad Sin_{s} r_{s} x$$

$$(1 - e^{-2mr})^{\epsilon} (1 - e^{-2mr})^{\epsilon}, \dots e^{ie^{-mn} + \ell_1 e^{-mn} + \dots - m_0 + \dots} (\frac{1}{2}7), [59] \int_{s}^{x} Cos\pi px.$$

 $Cos\pi_1 p_1 x \dots Sinst x \dots Sinst x, x \dots e^{i(2nxx + \ell_1 (n)n_1 x + \dots - Cos} [(s + s_1 + \dots) + s - (qp + q_1 p_1 + \dots + q_n + q_n + \dots) + s - (qp + q_1 p_1 + \dots + q_n + \dots) + s - (qp + q_1 p_1 + \dots + q_n + \dots) + s - (qp + q_1 p_1 + \dots + q_n + \dots) + s - (qp + q_1 p_1 + \dots + q_n + \dots) + s - (qp + q_1 p_1 + \dots + q_n + \dots + q_n + \dots) + s - (qp + q_1 p_1 + \dots + q_n + \dots + q_$

[59] Montrons ici par un seul exemple les divers cas spéciaux que comportent non intégrales générales. A cet effet annulons d'abord les t, afin d'obtenir (en écrivant maintenant u au lieu de u_i): $\int_{\infty}^{\infty} (0u, rp, x, (0u, r, p, x, \dots Sin, re, x, Sin, re, x, \dots Cost. \{(x + x_1 + \dots), x - (qp + q, p_1 + \dots + x + x + x_1 + \dots + u)x\} \frac{dx}{m^{3} + x^{2}} = \frac{n}{2 + r_1 + \dots + r_{1 + n + 1 + n}} (1 + e^{-2mp})t (1 + e^{-2mp})t \dots e^{-mn} \dots (428). \int_{\infty}^{\infty} Cot. t px \cdot Cost. t px \cdot Sin, rex \cdot Sin, rex \cdot Sin, rex \cdot Sin, (x + x_1 + \dots + u)x] \frac{xdx}{m^{1} + x^{2}} = \frac{n}{2 + r_1 + \dots + r_{1 + 1 + 1 + 1}} (1 + e^{-2mp})t (1$

Simplifions maintenant les deux premières par la supposition de $qp+q_1p_1+\ldots+u=t$, où il va sans dire que ectte constante t est tout autre que celles qui se trouvaient d'abord dans les exponentieles, maintenant disparues; alors nous avons $e^{-ms} = e^{-pt} + (-t - e^{-mt}) = e^{-pt} + e^{-pt} + \cdots = e^{-pt} + e^{-$

$$\int_{-\pi}^{\infty} Co_{k} f p x, \quad Co_{k} f p x, \quad Co_{k} f x \quad \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2^{2+f_{1}+r_{2}+h_{1}}} \left(e^{-y} + e^{-w_{f}}\right)^{f} \left(e^{-y_{1}} + e^{-w_{f}}\right)^{f_{1}}, \\ e^{-w} \dots (434), \quad \int_{-\pi}^{\infty} Co_{k} f p x, \quad Co_{k} f p p x, \dots Sin_{k} x \quad \frac{x^{f} x}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2^{2+f_{1}+r_{2}-h_{1}}} \left(e^{-y} + e^{-w_{f}}\right)^{f} f x + e^{-w_{f}} f x + e$$

$$\begin{array}{llll} +& sr&+&s_1r_1&+\dots+&u_s\\ &+&&&&\\ &=&\frac{\pi}{2\,q+q_1+\dots+s+s_1+\dots+3\,m^3}\,\left(1+2\,e^{-2\pi p}\,\cos 2\pi p_1+e^{-4\pi p_1}\right)^q\,\left(1+2\,e^{-2\pi p}\,\cos 2\pi p_1+e^{-4\pi p_1}\right)^q\,\left(1$$

 $\begin{array}{lll} (e^{-p_1}+e^{-mp_1})t_1, & e^{-nt} & \ldots & (435) & (\text{où } t \geq q\,p+q_1\,p_1+\ldots), & \int_{s}^{\infty} Sin_s\,r\,x. & Sin_s\,r\,x. & Sin_s\,r\,x\,x & \ldots \\ Cos.\left\{(e+s_1+\ldots)\ \frac{1}{2}\,\pi-tx\right\} & \frac{dx}{m^3+z^2} & = & \frac{\pi}{2^{+rs_1}+\cdots+m} & (e^{mr}-e^{-mr})^s & (e^{mr}-e^{-mr})^s, & \ldots \\ e^{-nt} & \ldots & (436), & \int_{s}^{\infty} Sin_s\,r\,x. & Sin_s\,r\,x, & \ldots & Sin_s\left\{(s+s_1+\ldots)\ \frac{1}{2}\,\pi-tx\right\} & \frac{xdx}{m^3+z^2} & = & \frac{\pi}{2^{2rs_1}+\cdots+1} & (e^{mr}-e^{-mr})^s & (e^{mr}-e^{-mr})^s, & \ldots & e^{-nt} & \ldots & (437) & (\text{où } t \geq sr+s_1r_1+\ldots). \end{array}$

Enfin bornons-nous à un seul facteur Cos. px. ou Sin. rx; alors les résultats

 $\int_{\infty}^{\infty} Co_F, \epsilon_F x. \quad Co_F, tx = \frac{dx}{m^3 + x^2} = \frac{\pi}{2 t + 1_m} (e^{\pi y} + e^{-\pi y})^{\epsilon} e^{-\pi \epsilon} \dots (438), \quad \int_{\infty}^{\infty} Co_F, \epsilon_F x. \\ Sin, tx = \frac{xdx}{m^3 + x^2} = \frac{\pi}{2 t + 1} (e^{\pi y} + e^{-\pi y})^{\epsilon} e^{-\pi \epsilon} \dots (439) \text{ (oh } t > qp), \quad \int_{\infty}^{\infty} Sin, \epsilon_F x. \quad Co_F, \{ s = -t > 0 \text{ of } t > 0 \text{ oh } t > 1 \text{ of } t > 0 \text{ oh } t > 1 \text{ of } t > 0 \text{ of } t > 0 \text{ oh } t > 1 \text{ of } t > 0 \text{$

 $\int_{0}^{\infty} \cos^{2}px, \quad \cos tx \quad \frac{dx}{4m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2(e^{2-p}+2)^{2}} \quad (e^{2-p}+2) \cos tx \quad \frac{dx}{4m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2(e^{2-p}+2)^{2}} \cos tx$

^[60] Dans ces quatre intégrales annulous d'abord tous les t et prenons u pour le seul ua, qui y reste indépendamment des t. Puis faisons disparaître tous les e et tous les q à l'exception une fois de q, l'autre fois de s. De cette manière pous trouverons les intégrales simples suivantes:

Dans es intégrales on a réduit tout d'abord à Cos.tx ou à Sin.tx etc. les facteurs Cosinux ou Sinux d'un argument composé; et à cet effet on a dù prendre dans les quatre premières formules t=u+px. Or, u est positif d'après son origine; donc on a dans celles-ci la condition t>xr, et dans celles-là t>pq. Il est clair que ce t ne doit pas être confondu avec les constanter t dans le texte, où elles entrent dans l'exponentielle que l'on a fait disparaitre tout d'abord dans ectet Note.

 $(1-e^{-2mr_1})^s, \dots e^{te^{-mn}} + t_1e^{-mn_1} + \dots - mn_s \dots (455), \int_0^\infty Cos.q.px. Cos.q.p_1 x \dots Sin.s.rx$ $Sin.s. \tau_1 x... e^{i Cos. ux + i, Cos. u, x + ...} Cos. (|x + s_1 + ...) \frac{1}{2} \pi - (qp + q_1p_1 + ... + ...)$ $+ sr + s_1r_1 + ... + u_s)x = t Sin. ux = t_1 Sin. u_1x - ...$ Ci.(x) $\frac{dx}{m^2 + x^2} =$ $\frac{\pi}{2\,q+q_1+\ldots+s+s_1+\ldots+s_m}\,\,\,E\,i.(-m)\,\,\,(e^{\,mp}+e^{\,-mp})^q\,\,\,(e^{\,mp}_1+e^{\,-mp}_1)^q,\ldots\,\,\,(e^{\,mr}-e^{\,-mr})^q$ $(e^{mr_1} - e^{-mr_1})s_1 \dots = (-1)s + s_1 + \dots + e^{se^{mn}} + t_1 e^{mn_1} + \dots + (qp + q_1p_1 + \dots + sr + s_1r_1 + \dots + ne)m + \dots + ne$ + $e^{fe^{-mx}}$ + $t_1e^{-mx_1}$ + ... - $(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...+se)m$... (156), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.q.px. Cos.q.px. Cos.q.px...$ Sin. * rx. Sin. *, r, x ... et Cos. us + t, Cos. u, s + ... Sin. \((s + s, + ...) \) = - \((qp + q, p, + ... + $= \frac{\pi}{2 \cdot y + q_1 + \dots + s + s_1 + \dots + 2 \cdot m} \left[Ei(-m) - Ei(m) \right] (1 + e^{-2mp_1})^q (1 + e^{-2mp_1})^{q_1} \dots (1 - e^{-2mp_1})^{q_1}$ $(1-e^{-2mr_1})_{i_1,...}$ $e^{te^{-mt_1}+t_1e^{-mu_1}+...-mu_d}$... (457), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. q px. Cos. q_1 p_1 x... Sin. sex.$ $Sin.^{2}, r_{1}x...$ $e^{tCos.ux + t_{1}Cos.u_{1}x + ...}$ $Sin. | (s + s_{1} + ...) | \frac{1}{2}\pi - (qp + q, p, + ... + ...)$ $+ sr + s_1 r_1 + \ldots + mu_s x - t Sin. u x - t_1 Sin. u_1 x - \ldots$ Ci.(x) $\frac{xdx}{x^2 + x^2} =$ $= \frac{\pi}{9e + e + \dots + s + s + \dots + 2} \quad Ei.(-m) \quad (e^{mp} + e^{-mp})^{q} \quad (e^{mp} + e^{-mp})^{q} \dots \quad (e^{mr} - e^{-mr})^{q}$ $\{e^{mr_1} - e^{-mr_1}\}_{s_1,...}$ $\{(-1)^{s+s_1+...+s} e^{te^{ms_1}} + t_1e^{ms_1} + ... + (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...+s_2)m = -mr_1\}_{s_1,...,s_n}$ $-e^{4e^{-mu}+t_1e^{-mu_1}+...-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...+ua)m}$... (458) [61]. [61] Nous pouvons soumettre ces quatre intégrales au même procédé, qu'ont subi les formules

anticipures dans la note précédente. Ainsi nons trouverons: $\int_{s}^{\infty} Cos.^{t}px. Cos. tx. Si.(x) \frac{xdx}{m^{1}+x^{1}} = \frac{\pi}{2^{t+2}} | Ei.(-m) - Ei.(m)| (e^{ny} + e^{-ny})^{t} e^{-nt} ... (459).$ $\int_{s}^{\infty} Cos.^{t}px. Cos. tx. Ci.(x) \frac{dx}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{t+2}m} | Ei.(-m) (e^{ny} + e^{-ny})^{t} (e^{nt} + e^{-nt}) ... (460).$ $\int_{s}^{\infty} Cos.^{t}px. Sin. tx. Si.(x) \frac{dx}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{t+2}m} | Ei.(-m) (e^{ny} + e^{-ny})^{t} (e^{nt} + e^{-nt}) ... (460).$ $\int_{s}^{\infty} Cos.^{t}px. Sin. tx. (ii.(x)) \frac{xdx}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{t+2}} | Ei.(-m) (e^{ny} + e^{-ny})^{t} (e^{nt} - e^{nt}) ... (462). (où partout <math>t > pq$). $\int_{s}^{\infty} Sin.^{t}rx. Cos.(\frac{1}{s} s - tx]. Si.(x) \frac{xdx}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{t+2}} | Ei.(-m) - Ei.(m) | (e^{ny} - e^{-ny})^{t} e^{-nt} ... (463).$ $\int_{s}^{\infty} Sin.^{t}rx. Cos.(\frac{1}{s} s - tx]. Ci.(x) \frac{dx}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{t+2}} | Ei.(-m) (e^{ny} - e^{-ny})^{t} | \frac{1}{s} - \frac{1}{s} - \frac{1}{s} - \frac{1}{s} - \frac{1}{s} | \frac{1}{s} - \frac{1$

Quant à toutes ces intégrales définies, ici valent les mêmes observations qu'aux Numéros précédents, et nous en avons déjà fait usage dans les notes, afin de parvenir à des résultats très-simples et dignes d'intérêt, lesquels, lorsqu'il en serait besoin, peuvent servir ainsi à démontrer l'importance des résultats, qu'on vient d'obtenir.

30. l'assons maintenant à des résultats, qui nous seront fournis par les formules du N°, 13. Quant au premier couple (af), (ag), nous avons f(a) = 1, $f(a + \beta e^{\pm ar}) =$ $= \frac{1 - e^{-\frac{1}{2} \sin r}}{1 - e^{-\frac{1}{2} \sin r}}, f(\alpha + \beta e^{-(1-i)mr}) = \frac{1 - e^{-(1-i)mr}}{1 - e^{-(1-i)mr}} = \frac{1 - e^{-mr} (Cos. nr + i Sin. mr)}{1 - e^{-mr} (Cos. mr + i Sin. mr)}$ $=\frac{|(1-e^{-smr}\ Cos.smr)-i\ e^{-smr}\ Sin.smr|}{(1-e^{-mr}\ Cos.mr)^2+(e^{-mr}\ Sin.mr)^2}=$ + i [e-mr Sin. mr - e-rmr Sin. emr + e-(e+1) mr Sin. [(e-1) mr]] d'où, en changeant le signe de i: $f(a + \beta e^{-(1+i)mr)} =$ $[1 - e^{-mr} Cos. mr - e^{-smr} Cos. smr + e^{-(s+1)mr} Cos. [s-1] mr]] - 1 - 2 e^{-mr} Cos. mr +$

- $i [e^{-\pi r} Sin, mr - e^{-r\pi r} Sin, smr + e^{-(s+1)\pi r} Sin, [(s-1)mr]]$ + $e^{-2\pi r}$

Ainsi par l'intermédiaire des théorèmes du N°. 20, nous trouverons successivement, pour des r doubles, comme plus haut:

$$\int_{s}^{\infty} Sin, rx, Sin, \{ | x - tx \}, Si.(x) = \frac{dx}{n^{1} + x^{1}} = \frac{\pi}{2^{1 + 2n}} \left[Ei(-m) - Ei(m) \right] (e^{sr} - e^{-mr})^{s} e^{-nt} ... (965),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, rx, Sin, \{ | x - tx \}, Ei.(x) = \frac{x^{2}t}{m^{1} + x^{1}} = \frac{\pi}{2^{s} + s} Ei.(-m) (e^{sr} - e^{-mr})^{s} \left\{ (-1)^{s} e^{nt} - e^{-nt} \right\} (466),$$
(ob particul $t \in sr$).

Observons pour nous garantir de toute méprise à cet égard, que le t de cette note est tout autre que les t dans le texte. Les équations de condition respectives pour t sont les mêmes que plus haut. 11 *

$$+ (1-Cos.2\,srx) \ \ Cot.\,rz \ \frac{xdz}{m^3+z^2} = n \left\{ \frac{1-e^{-2sx}}{1-e^{-2sx}} - 1 \right\}, \ \ d'où \ \ par \ \ T. \ \ 205, \ \ N^o. \ \ 4, \ \ \Gammaintégrale (x): \int_{\epsilon}^{\infty} (1-Cos.2\,srx) \ \ Cot.\,rz \ \frac{xdx}{m^3+x^2} = 2 \int_{\epsilon}^{\infty} Sin.^3\,srx. \ \ Cot.\,rz \ \frac{xdx}{m^3+x^2} = \frac{\pi^2}{2} \frac{e^{-2sx}-e^{-2sx}-e^{-(\epsilon+1)2sx}}{e^{-2sx}} \left(468); \ \ donc \int_{\epsilon}^{\infty} Sin.2\,srx. \ \ Cot.\,rz \ \ \frac{Cos.}{(\epsilon(\epsilon+1)\,srcg.\frac{\pi^2}{m})} \ \ dx = \frac{(-1)^c \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^c} \left\{ (1-e^{-2sx}) \frac{1+e^{-2sx}}{1-e^{-2sx}} \right\} \left(469), \int_{\epsilon}^{\infty} Sin.2\,srx. \ \ Cot.\,rz \ \frac{Sin.}{(\epsilon(\epsilon+1)\,srcg.\frac{\pi^2}{m})} \ \ \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^c \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^c} \left\{ (1-e^{-2sx}) \frac{1+e^{-2sx}}{1-e^{-2sx}} \right\} \left(470), \int_{\epsilon}^{\infty} Sin.^2\,srx. \ \ Cot.\,rz \ \frac{Sin.}{(\epsilon(\epsilon+1)\,srcg.\frac{\pi^2}{m})} \ \ \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^c \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^c} \left\{ (1-e^{-2sx}) \frac{1+e^{-2sx}}{1-e^{-2sx}} \right\} \left(470), \int_{\epsilon}^{\infty} Sin.^2\,srx. \ \ Cot.\,rz \ \frac{Cos.}{(\epsilon(\epsilon+1)\,srcg.\frac{\pi^2}{m})} \ \ \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^c \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^c} \left\{ \frac{\pi^2}{2} - \frac{e^{-2sx}-e^{-2sx}-e^{-2sx}-e^{-(\epsilon+1)2sx}}{(m^2+x^2)^{\frac{1}{2}(\epsilon+1)}} \right\} \dots \left(471, \int_{\epsilon}^{\infty} Sin.^2\,srx. \ \ Cot.\,rz \ \frac{Sin.}{(\epsilon(\epsilon+1)\,srcg.\frac{\pi^2}{m})} \ \ dx = \frac{(-1)^c \frac{\pi}{2} \frac{dc}{dm^c} \left\{ \frac{\pi^2}{2} - \frac{e^{-2sx}-e^{-2sx}-e^{-(\epsilon+1)2sx}}{(m^2+x^2)^{\frac{1}{2}(\epsilon+1)}} \right\} \dots \left(472, \left[62 \right]; \ \ \int_{\epsilon}^{\infty} \left[1-Cos.2\,srx + Sin.2\,srx. \ \ Cot.\,rz \right] \frac{dx}{4m^2+x^2} = \frac{\pi}{4m^2} \frac{1-e^{-2sx}\,cos.2\,srr + e^{-(\epsilon+1)2sx}\,cos.2\,srr + e^{-2sx}\,cos.2\,srr + e^{-(\epsilon+1)2sx}\,cos.2\,srr + e^{-2sx}\,cos.2\,srr + e^{-2sx}\,sin.2\,srr + e^{-(\epsilon+1)2sx}\,sin.\left[\left(\frac{\epsilon-1}{2} \right) 2\,srr \right] + e^{-2sx}\,sin.2\,srr + e^{-2sx}\,sin.2\,srr - e^{-2sx}\,cos.2\,srr + e^{-2sx}\,cos.2\,srr + e^{-2sx}\,sin.2\,srr - e^{-2sx}\,cos.2\,srr + e^{-2sx}\,sin.\left[\left(\frac{\epsilon-1}{2} \right) 2\,srr \right] + e^{-2sx}\,sin.2\,srr + e^{-2sx}\,sin.2\,srr - e^{-2sx}\,sin.\left[\left(\frac{\epsilon-1}{2} \right) 2\,srr \right] + e^{-2sx}\,sin.2\,srr + e^{-2sx}\,sin.2\,srr - e^{-2sx}\,sin.\left[\left(\frac{\epsilon-1}{2} \right) 2\,srr + e^{-2sx}\,sin.2\,srr - e^{-2sx}\,sin.2\,srr - e^{-2sx}\,sin.\left[\left(\frac{\epsilon-1}{2} \right) 2\,srr \right] + e^{-2sx}\,sin.2\,srr - e^{-2sx}\,sin.2\,srr - e^{-2sx}\,sin.\left[\left(\frac{\epsilon-1}{2} \right) 2\,srr + e^{-2sx}\,sin.$$

$$\int_{*}^{\infty} Sin_{*} arx_{*} Cot_{*} rx_{*} \frac{Cos_{*}}{\left(m^{2}+x^{2}\right) \frac{1(r+1)}{m^{2}}} dx = \frac{(-1)^{r}}{1^{r+1}} \frac{n}{4} \frac{dr}{dm^{r}} (1) = 0 \dots (473),$$

$$\int_{*}^{\infty} Sin_{*} arx_{*} Cot_{*} rx_{*} \frac{Cos_{*}}{\left(m^{2}+x^{2}\right) \frac{1(r+1)}{m^{2}}} dx = \frac{(-1)^{r}}{1^{r+1}} \frac{n}{4} \frac{dr}{dm^{r}} \left(\frac{1+3e^{-2mr}-2e^{-2mr}(1+e^{-2mr})}{1-e^{-2mr}}\right)$$

$$(474).$$

^[62] Parmi les facteurs des intégrales (469) et (472) on rencontre respectivement Sin. 2 arx = = 2 Sin. arx. Cos. arx et Sin. 2 arx i Jorque maintenant on divise la prenière par 2, les deux intégrales auront pour facteur commun Sin. arx. Cos. rx. et de plus elles seront sinsi constituées qu'elles peuvent se combiner par voie d'addition et de soustraction. On trouve:

d'où par l'intermédiaire des formules citées (v) et (w) (T. 207, No. 5, 6) et des intégrales T. 20, N°. 5, 4 (pour q=2, $p=2m^2$) $\int_{-4m^4+\pi^4}^{\infty} \frac{dx}{4m^4+\pi^4} = \frac{\pi}{4m^4+\pi^4} \dots (\pi\lambda)$, $\int_{\bullet}^{\infty} \frac{x^2 dx}{4m^4 + x^4} = \frac{\pi}{4m} \dots (a\mu) [63] \text{ on déduit } \int_{\bullet}^{\infty} Sin. 2 \text{ srx. Cot. rx } \frac{dx}{4m^4 + x^4} =$ $=\frac{n}{8m^3}\frac{1+2\ e^{-2nr}\ Sin.\ 2\ nr}{1-e^{-2nr}\ Cos.\ 2\ nr}+\frac{e^{-4nr}-e^{-2nr}\ (1-e^{-4nr})\ (Cos.\ 2\ nr}{1-e^{-2nr}\ Cos.\ 2\ nr}+\frac{1}{1-e^{-2nr}\ Cos.\ 2\ nr}$ + Sin. 2 emr - $2 e^{-(e+1)2mr} Sin. 2 emr$. (Cos. 2 emr - Sin. 2 emr) (475), $\int_{0}^{\infty} Sin. 2 \, srx. \, Cot. rx \, \frac{x^{2} \, dx}{4m^{4} + x^{4}} = \frac{\pi}{4m} \frac{1 - 2e^{-2\pi r} Sin. 2mr - e^{-4mr} - e^{-2\pi nr} (1 - e^{-4mr}) (Cos. 2smr - e^{-2\pi r} Cos. 2mr + e^{-2\pi r} Cos. 2mr +$ $= Sin.2smr) + 2e^{-(s+1)2scr}Sin.2mr. (Cos.2smr + Sin.2smr)$ (476); ensuite $\int_{-\infty}^{\infty} [-Sin.2srz + Sin.2smr]$ $+ (1 - \cos 2 \operatorname{srx}) \operatorname{Cot.} \operatorname{rx}] \frac{\operatorname{xdx}}{4\operatorname{m}^4 + \operatorname{x}^4} = \frac{1}{2\operatorname{m}^2} \frac{e^{-2\operatorname{ar}} \operatorname{Sin} \cdot 2\operatorname{mr} - e^{-2\operatorname{sm}} \operatorname{Sin} \cdot 2\operatorname{smr} + e^{-2\operatorname{ar}} \operatorname{Cot} \cdot 2\operatorname{mr} + e^{-2\operatorname{ar}} \cdot 2\operatorname{mr} + e^{-2\operatorname{ar$ $\frac{+e^{-(s+1)2mr}\,Sin\,\{(s-1)2mr\}}{+e^{-4mr}}\,\,\text{et}\,\,\int_{s}^{\infty}\left[-Sin\,2\,srx\,+\,(1-Cos\,2\,srx)\,\,Col,rx\right]\,\frac{x^{2}dx}{4x^{4}+x^{4}}\,=$ $= \pi \left[\frac{1 - e^{-2\pi r} C_{OS} 2mr - e^{-2\pi r} C_{OS} 2mr + e^{-(r+1)2\pi r} C_{OS} [(s-1)2mr]}{1 - 2 e^{-2\pi r} C_{OS} 2mr + e^{-4\pi r}} - 1\right], \text{ d'où par}$ les intégrales (an), (αβ), (T. 207, N°. 7, 8), et comme 1—Cos.2srx = 2Sin.2srx: ∫ Sin.2srx. $= \frac{\pi}{4} \frac{2 e^{-2\pi r} \cos 2 \pi r - 2 e^{-4\pi r} - e^{-2\pi r} (1 - e^{-4\pi r}) \cos 2 \pi r + 1 - 2 e^{-2\pi r} \cos 2 \pi r + 1 - 2 e^{2$ $+ 2e^{-(a+1)2mr}$ Sin, 2 smr. Sin, 2 mr ... (478); puis $\int_{-\infty}^{\infty} [1 - \cos 2srx + \sin 2srx, \cos rx]$ $Si(x) = \frac{xdx}{1+x^2} = \frac{\pi}{9} \mid Ei(-m) - Ei(m) \mid \frac{1-e^{-2\pi mr}}{1-e^{-2\pi mr}}$, ou par l'intégrale (a_i) (T. 435, N°, 9):

^[63] Remarquosa que les deux dernières intégrales ne sont proprenant que des cas spéciaux des premières par l'évanouissement de l'arquent a du Caninus; mais comme en général il n'est pas permière d'annuler quelque constante dans une intégrale définie, il a falla déduire es intégrales-là séparément; et nous avoss choisi pour elles la forme des intégrales $T.\ 20,\ N^c.\ 5,\ 4$ de Raabs, poisque cette orme se prête ici le plus aisément au calcul, vu que $Sin.\frac{\pi}{4} = V^2 = Cou.\frac{\pi}{4}$.

$$\int_{-\pi}^{\pi} \left[1 + Sin.2 erz. Cot.rz\right] Si.(x) \frac{sdx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4} \left[Ei.(-m) - Ei.(m)\right] \frac{2 - e^{-2 err} - e^{-(x+1) i m}}{1 - e^{-2 i m}} (479);$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \left[1 - Cos.2 erz + Sin.2 erz. Cot. rz\right] Ci.(x) \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2m} Ei.(-m) \left[\frac{1 - e^{-2 err}}{1 - e^{-2 err}} + \frac{1 - e^{2 err}}{1 - e^{-2 err}}\right],$$
ou par l'intégrale (as) (T. 435, N°. 5);
$$\int_{-\pi}^{\pi} \left[1 + Sin.2 erz. Cot. rz\right]$$

$$Ci.(x) \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4m} Ei.(-m) \frac{2 - 2 e^{-2 err} + e^{2 err} + e^{(x-1) 2 err} - e^{-2 err} - e^{-(x+1) 2 err}}{1 - e^{-2 err}} \left[480\right].$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \left[-Sin.2 erz + (1 - Cos.2 erz) Cot.rz\right] Si.(x) \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \left[Ei.(m) - Ei.(-m)\right] \left\{\frac{1 - e^{-2 err}}{1 - e^{-2 err}} - 1\right\},$$
ou à cause de l'intégrale (ar) (T. 435, N°. 3);
$$\int_{-\pi}^{\pi} \left(1 - Cos.2 erz\right) Cot.rz. Si.(x) \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4m} \left[Ei.(m) - Ei.(-m)\right] \frac{2 - e^{-2 err} - e^{-2 err} - e^{-(x+1) 2 err}}{1 - e^{-2 err}} \left[481\right].$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \left[-Sin.2 erz. + (1 - Cos.2 erz) Cot.rz.\right] Ci.(x) \frac{xdx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2} Ei.(-m) \left\{\frac{1 - e^{-2 err}}{1 - e^{-2 err}} - \frac{1 - e^{2 err}}{1 - e^{-2 err}}\right\},$$
ou par l'intégrale (a) (T. 435, N°. 7);
$$\int_{-\pi}^{\pi} \left(1 - Cos.2 erz\right) Cot.rz. Ci.(x) \frac{xdz}{m^{2} + x^{2}} = \frac{2}{\pi} Ei.(-m) \frac{2 e^{-2 err} - e^{-2 err} - e^{-2 err} - e^{-2 err}}{1 - e^{-2 err}} - \frac{1 - e^{-2 err}}{1 - e^{-2$$

Quant aux théorèmes (XLVI) à (LIII), nous n'en avons pas fait usage, vu qu'ils ne donnent pas ici des résultats propres à être transformés. Les deux équations (al) et (at) donnent ici: f(n) = 1, $f(n + \beta e^{\pm int}) =$

 $= \frac{1 + e^{\pm i (2s+1)mr}}{1 + e^{\pm i m}}, f(n+\beta e^{-(1-\alpha)mr}) = \frac{1 + e^{-(1-\alpha)(2s+1)mr}}{1 + e^{-(1-\alpha)mr}} = \frac{[1 + e^{-(2s+1)mr} \cos (2s+1)mr]}{(1 + e^{-mr} \cos mr)^2} + \frac{1}{(e^{-mr} \sin mr)^2} = \frac{1 + e^{-(1-\alpha)(2s+1)mr}}{(e^{-mr} \sin mr)^2} = \frac{1 + e^{-(1-\alpha)(2s+1)mr}}{(e^{-mr} \sin mr)^2} = \frac{1}{(e^{-mr} \sin mr)^2} = \frac{1}{(e^$

$$= \frac{[1 + e^{-ur} Cos, ur + e^{-(2s+1)ur} Cos, [(2s+1)ur] + e^{-(s+1)2ur} Cos, 2sur] + 1 + 2e^{-ur} Cos, ur + e^{-(2s+1)ur} C$$

 $+i[-e^{-nr} Sin, nr + e^{-(2r+1)nr} Sin, [(2s+1)mr] + e^{-(r+1)2nr} Sin, 2nnr]$, tandis $+e^{-2nr}$ que pour obtenir $f(n+\beta e^{-(1+i)nr)}$ on n'a qu'à y changer le signe de i. A présent on trouvern, lorsqu'on double le r:

$$\int_{\star}^{x} \left[1 + Cos, 4\sigma rx - Sin, 4\sigma rx, Tg, rx\right] \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{st} \frac{1 + e^{-(2x+1)2\sigma r}}{1 + e^{-2\sigma r}}, \int_{\star}^{x} \left[Sin, 4\pi rx - (1 - Cos, 4\sigma rx), Tg, rx\right] \frac{xdx}{m^{2} + x^{2}} = \pi \left[\frac{1 + e^{-(2x+1)2\sigma r}}{1 + e^{-(2\sigma r)}} - 1\right], \text{ formules qui se prétent}$$

à la même simplification par l'intermédiaire des mêmes intégrales
$$(sr), (r), (x)$$
, et qui donnent après: $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.4srx.Tg.rx \frac{dx}{s^2+x^2} = -\frac{n}{2m} (1-e^{-4mr}) \frac{1-e^{-2mr}}{1+e^{-2mr}} \cdots (483),$

$$\int_{-\infty}^{\infty} (1-Cox.4srx) Tg.rx \frac{dx}{m^2+x^2} = 2 \int_{-\infty}^{\infty} Sin.3zerx.Tg.rx \frac{xdx}{m^3+x^3} = \frac{\pi}{n} \frac{2}{2} e^{-2mr} + e^{-4mr} - \frac{1}{1+e^{-2mr}} \cdots (484),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} (1-Cox.4srx) Tg.rx \frac{dx}{m^2+x^3} = 2 \int_{-\infty}^{\infty} Sin.3zerx.Tg.rx \frac{xdx}{m^3+x^3} = \frac{\pi}{n} \frac{2}{2} e^{-2mr} + e^{-4mr} - \frac{1}{1+e^{-2mr}} \cdots (484),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin.4srx.Tg.rx \frac{Cox.}{(m^2+x^2)\frac{1}{2}(e^{-1})} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^2 \frac{n}{n}}{1e^2 \frac{1}{2} \frac{dx}{dm^2}} \left[(1-e^{-4mr}) \frac{1-e^{-2mr}}{1+e^{-2mr}} \right] - (487),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin.4srx.Tg.rx \frac{Sin.}{(m^2+x^2)\frac{1}{2}(e^{-1})} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^2 \frac{n}{n}}{1e^2 \frac{1}{2} \frac{dx}{dm^2}} \left[\frac{1}{1-e^{-4mr}} \frac{1-e^{-2mr}}{1+e^{-2mr}} \right] - (487),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin.2zerx.Tg.rx \frac{Cox.}{(m^2+x^2)\frac{1}{2}(e^{-1})} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^2 \frac{n}{n}}{1e^2 \frac{1}{2} \frac{dx}{dm^2}} \left[\frac{1}{1+e^{-2mr}} - \frac{(2r+1)2mr}{1+e^{-2mr}} \right] - (489),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin.2zerx.Tg.rx \frac{Sin.}{(m^2+x^2)\frac{1}{2}(e^{-1})} \frac{dx}{dx} = \frac{(-1)^2 \frac{n}{n}}{1+e^{-2mr}} \frac{dx}{1+e^{-2mr}} = \frac{(-2r+1)2mr}{1+e^{-2mr}}$$

$$= \frac{(-1)^2 \frac{n}{n}}{4} \frac{dx}{dm^2} \left[\frac{2e^{-2mr} + e^{-4mr} - e^{-(2r+1)2mr}}{1+e^{-2mr}} \right] - (489),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin.2zerx.Tg.rx \frac{Sin.}{(m^2+x^2)\frac{1}{2}(e^{-1})} \frac{dx}{(m^2+x^2)\frac{1}{2}(e^{-1})} \frac{$$

[64] Lorsqu'on prend in somme des intégrales (467) et (483), de (468) et (484), après avoir mis 2s au lieu de 4 dans les formules (467), (468), on peut récluire ensuite r à $\frac{1}{4}r$, et obtenir sinni: $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.2 \, srx$. Cosec. $rx \, \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{n} \frac{1 - e^{-2nw}}{e^{w^2} - e^{-w^2}} \cdots$ (485), $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.^2 \, srx$. Cosec. $rx \, \frac{x \, dx}{m^3 + x^2} = \frac{\pi}{n} \frac{1 - e^{-2nw}}{e^{w^2} - e^{-w^2}} \cdots$ (486).

[65] Sommons ces quatre intégrales respectivement avec les quatre précédentes (469) à (472) (après que nous aurons doublé dans celles-ei les constantes s) et nous aurons pour r au lieu de 2r:

$$\int_{1}^{\infty} Sin, 2 srx. Cosec. rx \frac{Cos. \left[(c+1) Aratg. \frac{x}{m}\right]}{(m^2 + x^2) 1 (c+1)} dx = \frac{(-1)^c}{1^{c_1}} = \frac{d^c}{dm^c} \left[\frac{1 - e^{-tsnc}}{e^{nc} - e^{-tc}}\right] \dots (491),$$

$$\int_{1}^{\infty} Sin, 2\pi x. Cosec. rx \frac{Sin. \left\{ (c+1) Ardg, \frac{x}{m} \right\}}{(m^{2}+x^{2})^{\frac{2}{3}}(c+1)} \frac{dx}{x} = \frac{(-1)^{r}}{1^{r/3}} \pi \frac{d^{r}}{dm^{r}} \left[\frac{1}{m} \frac{1-e^{-2\pi m}}{e^{m} - e^{-m^{r}}} \right] \dots \dots (492),$$

$$\int_{1}^{\infty} Sin_{1}^{3} erx. Cosec, rx \frac{Cosec_{1}rx}{\binom{n}{m^{3}+x^{3}} \frac{1(-1)}{m^{3}}} xdx = \frac{(-1)^{r}}{1^{d/2}} \frac{\pi}{2} \frac{d^{r}}{dm^{r}} \left(m \frac{1-e^{-2rnr}}{e^{nr}-e^{-nr}} \right) \dots (493),$$

 $\begin{aligned} &Cos. \left\{ (2s+1) 2mr \right\} + e^{-(s+1) 4mr} \ Cos. 4smr - e^{-2ar} \ Sin. 2mr + e^{-(2s+1) 2ar} \ Sin. \left\{ (2s+1) 2mr \right\} \\ &+ 2 e^{-2ar} \ Cos. 2mr + e^{-(s+1) 4mr} \ Sin. 4 smr , & \int_{-\infty}^{\infty} \left[1 + Cos. 4srx - Sin. 4 srx. \ Tg. rz \right] \frac{x^2 dx}{4ar} + \frac{1}{4ar} + \frac{1}{4ar} \end{aligned}$

$$\begin{array}{llll} + e^{-4iwr} & (1-e^{-iwr}) & Sin, 4 sur & ... & ..$$

^[66] Quand on prend 2s an lieu de s dans les intégrales (175) à (178), et qu'on les ajoute à ces quatre dérnières respectivement, on peut réduire 2r à sa valeur prinitive r, et l'on aurai $\int_{s}^{\infty} Sin_{s} 2srx_{s} Cspec_{s} x_{s} \frac{dx}{4m^{3}+x^{2}} = \frac{s}{4m^{2}} \frac{$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \left[1 - Sin. 4srx. T_{\beta}, r_x \right] Sh(x) \frac{xdx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{4} \left[Eh(-m) - Eh(m) \right] \frac{2 - e^{-4strx} + e^{-(2s+1)2nr}}{1 + e^{-2ar}} (505),$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \left[1 - Sin. 4srx. T_{\beta}, r_x \right] Ch(x) \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{4m} Eh(-m) \frac{2 + 2e^{-2ar} + e^{-4srr} - e^{(2s+1)2ar}}{1 + e^{-2ar}} e^{-4srr} \frac{dx}{n^2 + x^2} = \frac{\pi}{4m} Eh(-m) \frac{dx}{n^2 + x^2} = \frac{\pi}{8m} \left[Eh(m) - Eh(-m) \right] e^{-4srr} \frac{dx}{n^2 + x^2} e^{-2ar} e^{-4srr} e^$$

comme les intégrales T. 221, N°. 6, 7 donnent après la substitution de g, rx, mr respectivement au lieu de p, x, q, $\int_{-1}^{\infty} \frac{1}{1-2} \frac{ds}{g(s_1s_2+s_2)} \frac{ds}{s_1^2+s_2^2}$

Lorsque au contraire on fait s=2s dans les intégrales (481), (482), et qu'ensuite on les ajoute aux intégrales dans le texte (507), (508), on obtient, pour r au lieu de 2r:

$$= \frac{1}{2^{n}} \frac{1}{1-q^{1}} \frac{1+q \, e^{-nx}}{1-q \, e^{-nx}} \dots (as), \quad \int_{s}^{\infty} \frac{Cos. \, rx}{1-2 \, q \, Cos. \, rx+q^{2}} \frac{dx}{n^{2}+x^{2}} = \\ = \frac{\pi}{m} \frac{1}{1-q^{2}} \frac{1}{1-q \, e^{-nx}} \dots (a\tilde{s}), \quad \text{et que l'on a de même par T. 221, N°. 9:} \\ \int_{s}^{\infty} \frac{Sis. \, rx}{1-2 \, q \, Cos. \, rx+q^{2}} \frac{dx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2} \frac{e^{-nx}}{1-q \, e^{-nx}} \dots (as), \quad \text{on peut en profiter pour simplifier les intégrales trouvées, et l'on aura:}$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{\cos sx - q \left[\cos \left[(s-1)xx\right]}{1 - 2 q \left[\cos xx + q^{2}\right]} \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \frac{e^{-smr}}{1 - q e^{-mr}} \dots (513),$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{\sin sx - q \left[\sin \left[(s-1)xz\right]}{1 - 2 q \left[\cos xx + q^{2}\right]} \frac{xdx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2} \frac{e^{-smr}}{1 - q e^{-nr}} \dots (514) \quad [68].$$

Ensuite il vient par les théorèmes suivants:

[68] Pour s = 1 ces deux intégrales donnent: $\int_{0}^{\infty} \frac{Cos.rx - q}{1 - 2q Cos.rx + q^2} \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{2m} \frac{e^{-mr}}{1 - q e^{-mr}}$ (T. 221, N°, 17) et $\int_{a}^{\infty} \frac{Sin.rx}{1-2 \, g \, Cos.rx+o^{\frac{1}{2}}} \frac{x dx}{m^{\frac{3}{2}}+x^{\frac{3}{2}}} = \frac{\pi}{2} \frac{e^{-mr}}{1-q \, e^{-mr}}$, l'intégrale T. 221, N°. 9, qu'on vient d'employer. Pour s=2 il vient à l'aide des formules $\{ar\}, \{a_s^*\}, \int_{-\infty}^{\infty} \frac{Cos.2rx}{1-2\sigma Cos.rx+\sigma^2} \frac{dx}{m^2+x^4}$ $= \frac{\pi}{2m} \frac{1}{1-q^2} \frac{e^{-2mr} + q e^{-mr} + q^3 (1 - e^{-2mr})}{1 - q e^{-mr}} \dots (515).$ Mais pour exprimer généralement Fintégrale $I(s) = \int_s^s \frac{Cos.srx}{1-2 q Cos.rx+q^3} \frac{dx}{m^4+x^2}$, il faut prendre une autre voie. A cet effet remarquons, que pour $A = \frac{\pi}{2m} \frac{1}{1-ae^{-m}}$, on a par la formule (513), que l'on peut regarder ici comme une équation de réduction, I(s)-q $I(s-1)=As^{-mr}$; car alors on trouve successivement: $I(1)=As^{-mr}+$ $+ \ q \ I(0), \ I(2) = Ae^{-2mr} + q \ I(1) = A(e^{-2mr} + qe^{-mr}) + q \ I(0), \ I(3) = Ae^{-3mr} + q I(2) = A(e^{-3mr} + qe^{-mr}) + q \ I(0), \ I(3) = Ae^{-3mr} + q I(2) = A(e^{-3mr} + qe^{-mr}) + q \ I(0), \ I(0) = Ae^{-3mr} + q I(0) = A(e^{-3mr} + qe^{-mr}) + q \ I(0), \ I(0) = Ae^{-3mr} + q I(0) = A(e^{-3mr} + qe^{-mr}) + q \ I(0)$ $+ q e^{-2mr} + q^1 e^{-mr} + q^3 I(0)$, etc. Donc puisque $I(0) = A \frac{1 + q e^{-mr}}{1 - q^2}$, on en déduit I(s) = $= A \left[q' \frac{1+q e^{-\nu r}}{1-q'} + e^{-\nu r} \frac{1-(q e^{\nu r})^r}{1-q e^{\nu r}} \right] = A \left[\frac{e^{-\nu r}}{1-q e^{\nu r}} + q' \frac{q e^{-\nu r}-q e^{\nu r}}{(1-q') (1-q e^{\nu r})} \right], \text{ on bien}$ $\int_{s}^{x} \frac{\cos s x x}{1 - 2 q \cos s x x + q^{2}} \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \frac{1}{(1 - q e^{-nx})(1 - q e^{nx})} \left[e^{-nxr} - \frac{q^{2} + 1}{1 - q^{2}} (e^{nxr} - e^{-nxr})\right] (516).$ De même pour s=2, l'intégrale (514) donne à l'aidé de T. 221, N°. 9, déduite au commencement de cette Note, $\int_{-1-\pi}^{\infty} \frac{Nos. srx}{2(sx+r+2)} \frac{srdx}{n^2+sx} = \frac{\pi}{2} \frac{e^{-2sx}+q e^{-srx}}{1-q e^{-sxx}}$ (517), de sorte qu'ici la formation de l'intégrale générale est tout de suite apparente, et qu'on a $\int_{-\infty}^{\infty} \frac{Sin. srx}{1-2aCos.rx+a^2} \frac{xdx}{m^2+x^2} =$

$$\int_{+}^{x} \frac{Cos.\,sex - q.\,Cos.\,\frac{1}{4}(s-1)rx\}}{1 - 2.q\,\,Cos.\,sex + q^{2}} \frac{Cos.\,\frac{1}{4}(s+1)Acctg.\,\frac{\pi}{m}}{m^{2} + x^{2},\frac{\pi}{4}(s+1)} \frac{dx}{dx} = \frac{(-1)^{s}}{1^{c1}} \frac{\pi}{2} \frac{ds}{dm^{c}} \left[\frac{e^{-s\pi x}}{1 - q.e^{-s\pi x}} \right] = (523),$$

$$\int_{s}^{x} \frac{Cos. srx - q}{1 - 2} \frac{Cos. |(s-1)re|}{q \cdot Cos. rx + q^{2}} \frac{Sin. |(c+1)Arcty. \frac{x}{m}|}{(m^{2} + x^{2})!(c+1)} \frac{dx}{s} = \frac{(-1)^{c}}{1^{c}1} \frac{n}{2} \frac{dc}{dm^{c}} \left[\frac{1!}{m} \frac{e^{-ciner}}{1 - q^{-cmr}}\right] (524),$$

$$\int_{+}^{x} \frac{Sin_{*}nxx - q Sin_{*}\{(x-1)xx\}}{1 - 2 q Cox_{*}xx + q^{2}} \frac{Cox_{*}\{(c+1)Arelg_{*}\frac{x}{n}\}}{(x^{2} + x^{2})^{2}(x^{2} + 1)} xrlx = \frac{(-1)^{2}}{1^{c(1)}} \frac{a}{2} \frac{dc}{dm^{c}} \left[\frac{m e^{-cmr}}{1 - q e^{-mr}}\right] (525).$$

$$\int_{*}^{x} \frac{Sis_{s} \cdot sx - q \cdot Sis_{s}^{-1}(s-1)rx^{2}}{1 - 2 \cdot q \cdot Cer, rx + q^{2}} \frac{Sis_{s}^{-1}(c+1) \cdot Arctg, \frac{x}{rs^{2}}}{(m^{2} + x^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} dx = \frac{(-1)^{c} \cdot \pi \cdot dc}{1 \cdot c^{1}} \frac{e^{-tsr}}{2 \cdot dsc} \left[\frac{e^{-tsr}}{1 - q \cdot c^{-sr}}\right] (520) \left[69\right].$$

$$= \frac{\frac{n}{2} e^{-iwt} + g e^{-(v-1)iwt} + \dots + q^{v-1}e^{-wt}}{1 - q e^{-wt}} = \frac{n}{2} \frac{e^{-iwt}}{1 - q e^{-wt}} \frac{1 - (q e^{wt})^i}{1 - q e^{wt}} = \frac{n}{2} \frac{e^{-iwt} - q^i}{(1 - q e^{-wt})(1 - q e^{wt})}$$
(518).

Prenons dans les intégrales (516), (518) successivement s+t et s-t su lieu de s et combinons les résultats respectifs par voic d'addition et de soustraction, alors nous trouvons:

$$\int_{e}^{e} \frac{f(ss, srz, f(ss, trx))}{1-2} \frac{dx}{q^{s+1}} = \frac{n}{4m} \frac{1}{(1-qe^{-nr})} \frac{1}{(1-qe^{nr})} \frac{e^{-nsr} (e^{inr} + e^{-fnr})}{e^{-nsr} (e^{inr} + e^{-fnr})}$$

$$- \frac{q^{s+1}}{1-q^{s}} \frac{(q'+q^{-s}) (e^{nr} - e^{-nr})!}{1-q^{s}} \frac{1}{(n^{s}+1)} \frac{1}{(n^{s}+1)} \frac{g(s^{s}+1)}{n^{s}+x^{s}} = \frac{dx}{n^{s}+x^{s}}$$

$$= \frac{\pi}{4m} \frac{1}{(1-q e^{-nr})(1-q e^{nr})(1-q^{-r})} \frac{q^{r+1}}{(1-q^{2})} \frac{(q^{r}-q^{-r})(e^{-r}-e^{-nr})}{(e^{-r}-e^{-nr})} - e^{-r^{nr}} \frac{(e^{-r}-e^{-lnr})}{(e^{-r}-e^{-lnr})} \frac{1}{1-q^{2}} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q^{2})} \frac{1}{(1-q$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{Sin. \, sr. \, Cos. tre \, \frac{x}{2}dx}{1 - 2q Cos. xr + q^{2} \, \frac{x}{m^{2} + x^{2}}} = \frac{1}{4(1 - qe^{-i\omega t})(1 - qe^{-i\omega t})} \left\{ e^{-i\omega t}(e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) - q^{t}(q^{t} + q^{-t}) \right\} (s>t) (521), =$$

$$= \frac{\pi}{4} \frac{1}{(1-q^{\mu\nu})(1-q^{\mu\nu})} \left| e^{-i\omega t} (e^{i\omega t} - e^{-i\omega t}) + q'(q'-q''') \right| (s < t) (522) \text{ Or, ces résultats justificat}$$
 entièrement unon assertion sur les intégrales T. 221, N°. 18, 19, 1 à 4, et en outre par le changement du signe de q_1 le jugement porté sur les intégrales T. 220, N°. 5, 9, T. 222, N°. 13, 14; on pour es dernières il fabilit produir dans noi négrales $q = 1$ et $q = -1$.

[69] Par le procédé employé dans la Note précédente en pourrait déduire de ces intégrales d'autres plus simples. Mais aous viendrons au but bien plus vite, en appliquant les théorèmes (XXII) à (XXV) à nos intégrales (516), (518); ninsi nous trouverons;

$$\int_{s}^{x} \frac{\cos srx}{1-2q \cos rx + q^{2}} \frac{\cos_{s}\left[\left(c+1\right) Artip\left(\frac{x}{n_{i}}\right)\right]}{\left(n_{i}^{2} + x^{2}\right)^{1/(s-1)}} dx = \frac{\left(-1\right)^{s}}{1^{2}i^{2}} \frac{d^{s}}{2} \frac{1}{dm^{s}} \left[\frac{1}{(1-q^{s})^{s})\left(1-q^{s}^{s}^{s}\right)}\left[e^{-rss} - \frac{q^{s+1}}{1-2q^{2}}\left(e^{ns} - e^{-ns}\right)\right] \right] \\ - \frac{q^{s+1}}{1-q^{2}} \left\{e^{ns} - e^{-ns}\right\}_{1}^{1} \right] - \left(527\right)^{s}_{s} \int_{s}^{x} \frac{\cos_{s} srx}{1-2q^{2}\cos_{s} rx + q^{2}} \frac{\sin_{s}^{1}\left(c+1\right) Artij^{s}}{\left(m^{2} + x^{2}\right)^{1/(s+1)}} \frac{dx}{x} = \frac{1}{(m^{2} + x^{2})^{1/(s+1)}}$$

Encore a-1-on
$$\int_{-x}^{x} \frac{1-q\cos xx}{1-2q\cos xx} - \frac{q^{2}\cos xx}{2} + \frac{q^{2+1}\cos ([s-1)xx]}{4\pi^{4}+x^{4}} = \frac{\pi}{8\pi^{4}} \frac{1-q\cos xx}{2} - \frac{q^{2}\cos xx}{2\pi^{2}} + \frac{q^{2+1}\cos ([s-1)xx]}{4\pi^{4}+x^{4}} = \frac{\pi}{8\pi^{4}} \frac{1-q\cos xx}{2\pi^{2}} - \frac{q^{2}\cos xx}{2\pi^{2}} + \frac{q^{2}\cos x}{2\pi^{2}} + \frac{q^{2}\cos x}{2\pi^{2}} + \frac{q^{2}\cos xx}{2\pi^{2}} + \frac{q^{2}\cos x}{2\pi^{2}} + \frac{q^{2}\cos x}{$$

Mais les intégrales T. 222, N°. 2, 3 [70] nous donnent pour r, mV^2 , $\{\neg, a$ an lieu de a, q, ι , et pour -q ou +q respectivement au lieu de p (comme alors $q \cos \iota = m = q \sin \iota$) les valeurs suivantes:

$$\int_{s}^{\infty} \frac{c(\omega_{s}r_{s}-q)}{1-2q(\omega_{s}r_{s}+q)^{2}} \frac{dx}{4w^{4}+e^{4}} = \frac{n}{8w^{2}} \frac{e^{-mr}\left(C\omega_{s}mr+Sin,mr-qe^{-mr}\right)}{1-2qe^{-mr}C\omega_{s}mr+q^{2}e^{-2mr}} \dots (\alpha_{s}),$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{sin,rs}{1-2q(\omega_{s}r_{s}+q)^{2}} \frac{dx}{4w^{4}+e^{4}} = \frac{n}{4w^{2}} \frac{e^{-mr}\left(Sin,mr-qe^{-mr}\right)}{1-2qe^{-mr}C\omega_{s}mr+q^{2}e^{-2mr}} \dots (nq); \text{ cl}$$

$$= \frac{(-1)^n}{1!} \frac{\pi}{2} \frac{dr}{dm^t} \left[\frac{1}{m(1-qe^{-rr})(1-qe^{-rr})} \left[e^{-inr} - \frac{g^{r+1}}{1-g^2} \left(e^{-rr} - e^{-rr}\right)^2 \right] \dots (528),$$

$$\int_{s}^{s} \frac{Sin \ srx}{1-2g(susxe+q)} \frac{\cos \left[(c+1) \ Ardy \frac{r}{m} \right]}{(m^2+s^2)^{1/2+1}} \frac{sdx}{n} = \frac{(-1)^r}{1^{r1}} \frac{\pi}{2} \frac{dr}{dm^t} \left[\frac{e^{-rrr} - g^t}{(1-qe^{-rr})(1-qe^{-rr})} \right] \dots (529),$$

$$\int_{s}^{s} \frac{Sin \ srx}{1-2g(susxe+q)} \frac{Sin \left[(c+1) \ Ardy \frac{r}{m} \right]}{(m^2+s^2)^{1/2+1}} dx = \frac{(-1)^r}{1^{r1}} \frac{\pi}{2} \frac{dr^t}{dm^t} \left[\frac{e^{-rrr} - g^t}{(1-qe^{-rr})(1-qe^{-rr})} \right] \dots (530).$$

[70] Ces intégrales se trouvent déduites par PLANA dans les Mémoires de Turin, 1818. T. 7, Part. II., p. 10. nous pouvons y ajouter les intégrales analogues, qui se déduisent par une méthode absolument identique: $\int_{x}^{\infty} \frac{Cos. rx - q}{1 - 2gCos. rx + q^2} \frac{x^2 dx}{4m^4 + x^4} = \frac{n}{m} \frac{e^{-mr}(Cos. mr - e^{-mr}(Cos. mr) - q^{-mr})}{1 - 2qCos. rx + q^2} \frac{x^2 dx}{4m^4 + x^4} = \frac{n}{m} \frac{e^{-mr}(Cos. mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{x^2 dx}{4m^4 + x^4} = \frac{n}{2} \frac{e^{-mr}(Cos. mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{x^2 dx}{4m^4 + x^4} = \frac{n}{2} \frac{e^{-mr}(Cos. mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{x^2 dx}{4m^4 + x^4} = \frac{n}{2} \frac{e^{-mr}(Cos. mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{dx}{4m^4 + x^4} = \frac{n}{2} \frac{1 - q - e^{-mr}(Cos. mr - Sis. mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{dx}{4m^4 + x^4} = \frac{n}{2} \frac{1 - q - e^{-mr}(Cos. mr - Sis. mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{e^{-mr}(mr)}{4m^4 + x^4} = \frac{n}{4m} \frac{1 - q - e^{-mr}(Cos. mr - Sis. mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{e^{-mr}(mr)}{4m^4 + x^4} = \frac{n}{4m} \frac{1 - q - e^{-mr}(Cos. mr + Sis. sm)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{e^{-mr}(mr)}{4m^4 + x^4} = \frac{e^{-mr}(mr)}{4m^4 + x^4} = \frac{e^{-mr}(mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{e^{-mr}(mr)}{4m^4 + x^4} = \frac{e^{-mr}(mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{e^{-mr}(mr)}{4m^4 + x^4} = \frac{e^{-mr}(mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{e^{-mr}(mr)}{4m^4 + x^4} = \frac{e^{-mr}(mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{e^{-mr}(mr)}{4m^4 + x^4} = \frac{e^{-mr}(mr)}{1 - 2qCos. rx - q^2} \frac{e^{-m$

$$\begin{array}{lll} + q^{\epsilon}e^{-2\pi r} & -4\pi^{\epsilon} & -4\pi^{\epsilon} + 2\pi^{\epsilon} & -4\pi^{\epsilon} & -$$

^[71] Pour s=1 ces quatre intégrales, qui peuvent être regardées comme des formules de réduction, deviennent;

$$\int_{-\pi}^{\pi} \frac{1 - q \cos xx}{1 - 2q \cos xx} + \frac{qx+1}{2} \frac{\cos \left[(x-1)xx\right]}{\sin \left[x-2\right]} \frac{\sin x}{x^2 + x^2} = \frac{\pi}{4} \left[Ei(-\pi) - Ei(\pi)\right] \frac{1 - q e^{-\pi x}}{1 - q e^{-\pi x}} \dots (545), \int_{-\pi}^{\pi} \frac{1 - q \cos xx}{1 - 2q \cos xx} + \frac{q\cos xx}{1 - 2q \cos xx} + \frac{q\cos x}{1 - 2q \cos xx} + \frac{q\cos x}{1 - 2q \cos xx} + \frac{q\cos x}{1 - 2q \cos x} \frac{1}{1 - 2q \cos x} \frac{1}{1 - 2q \cos x} + \frac{q\cos x}{1 - 2q \cos x} \frac{1}{1 - 2q \cos x} \frac{1}{1$$

avec les intégrales (an), (ao), (aq), (az). Maintenant faisons s=2 dans les intégrales (533), (534),

 $\int_{s}^{x} \frac{Sin.2rx - qSin.rx}{1 - 2qCos.rx + q^{1}} \frac{xdx}{4m^{3} + x^{4}} = \frac{\pi}{4m^{3}} \frac{e^{-2m}Sin.2mr - qe^{-2m}Sin.mr}{1 - 2qe^{-m}Cos.mr + q^{1}e^{-2mr}} \int_{s}^{x} \frac{q^{3}Sin.2rx - q^{3}Sin.rx}{1 - 2qCos.rx + q^{3}} \frac{x^{3}dx}{4m^{3} + x^{4}} =$ $=\frac{\pi}{2}\frac{q^2e^{-2mr}+q^2e^{-2mr}Cos,2mr-q^2e^{-2mr}Cos,mr}{1-2qe^{-mr}Cos,mr+q^2e^{-2mr}}.$ Ajoutons-y les intégrales analogues à numérateur

monôme, que l'on vient de retrouver, multipliées auparavant par q et par q2 respectivement, et nous obtiendrons:

$$\int_{1}^{\infty} \frac{Sin_{s} 2rx}{2 q (\cos_{s} rx + q^{2})} \frac{xdx}{4m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4m^{2}} \frac{e^{-2\alpha r} Sin_{s} 2mr}{1 - 2 q e^{-2\alpha r} Cos_{s} rx + q^{2}} \frac{e^{-2\alpha r}}{4m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{4m^{2}} \frac{e^{-2\alpha r} Cos_{s} nx + q^{2} e^{-2\alpha r}}{1 - 2 q e^{-2\alpha r} Cos_{s} rx + q^{2}} \frac{e^{-2\alpha r}}{4m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2} \frac{e^{-2\alpha r} e^{-2\alpha r} - e^{-2\alpha r} Cos_{s} rx + q^{2} e^{-2\alpha r}}{1 - 2 q e^{-2\alpha r} Cos_{s} nx + q^{2} e^{-2\alpha r}} \dots (536).$$
De la même manire, vu que la loi de génération soit assez simple, nous aurons pour formules générales:
$$\int_{0}^{\infty} Sin_{s} xrx$$

 $\int_{0}^{2\pi} \frac{Sin. \, srx}{1 - 2 \, q \, Cos. \, rx + q^2} \, \frac{x dx}{4 \, m^4 + x^4} \, = \, \frac{\pi}{4 \, m^2} \, \frac{1}{1 - 2 \, q \, e^{-nx} \, Cos. \, mr + q^2 \, e^{-2nx}} \, \left[e^{-nnr} \, Sin. \, smr \, + \right.$ $+ (1 - e^{-2\pi r}) q^{r} \frac{1}{2} q^{-n} e^{-n\pi r} Sin, nmr, \int_{0}^{x} \frac{Sin, nx}{1 - 2 q Cos. rx + q^{2}} \frac{x^{3}dx}{4 m^{4} + x^{2}} =$

$$= \frac{7}{2} \frac{1}{1 - 2q^{-nr} \cos r + q^{2} e^{-5r}} \left[e^{-nr} \frac{1}{2} q^{r} + e^{-nnr} \cos nr + (1 - e^{-2nr}) q^{r} \frac{1}{2} q^{-n} e^{-nnr} \cos nnr \right].$$

Or, les deux sommations peuvent être transformées de la manière suivante. Soit $A = \sum_{i=1}^{s-1} q^{-s}e^{-anr}Sin.nmr$, B = 1

$$= \frac{-1}{2} q^{-\epsilon} e^{-\pi n r} (\cos n m r; alors B \pm iA = \frac{r-1}{2} q^{-\epsilon} e^{-\pi n r} e^{\pm n n r} = \frac{r-1}{2} (q^{-1} e^{-(1 \pm 2) m r})^{\epsilon} = \frac{1 - (q^{-1} e^{-n r} (1 + r^{2})^{\epsilon})^{\epsilon}}{1 - (q^{-1} e^{-n r} (1 + r^{2})^{\epsilon})^{\epsilon}} = q^{1 - r} \frac{q^{\epsilon} - e^{-n r} (Cos, n r \pm i Sio, n r)}{q - e^{-n r} (Cos, n r \pm i Sio, n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} Cos, n r}{q^{2} - e^{-n r} (Cos, n r \pm i Sio, n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} Cos, n r}{q^{2} - e^{-n r} (Cos, n r \pm i Sio, n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} Cos, n r}{q^{2} - e^{-n r} (Cos, n r + e^{-1 r + 1 n r} (\cos ((e^{-1}) n r)))} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{1 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{2 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{2 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{2 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{2 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r} (\cos n r)}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{2 - r} \frac{(q^{\epsilon} + 1) - q^{\epsilon} e^{-n r}}{q^{2} - e^{-n r} (\cos n r)} = q^{2 - r} \frac{(q^$$

 $+ e^{-(s+1)mr}$ Sin. [(s-1)mr] d'où l'on retourne aux formules remarquables

$$A = q^{1-\epsilon} \frac{q^{\epsilon} e^{-i\pi \epsilon} Sin, mr - q e^{-i\pi \epsilon} Sin, smr + e^{-(\epsilon+1)mr} Sin, \frac{1}{2}(\epsilon-1)mr}{q^{2} - 2 q e^{-i\pi \epsilon} Cos. mr + e^{-2i\pi \epsilon}} \dots (az).$$

 $B = q^{1-1} \frac{q^{r+1} - q^r e^{-m^r} \ Cos. \ mr - q e^{-m^r} \ Cos. \ mr + e^{-(r+1)m^r} \ Cos. \ (s-1)m^r \}}{q^{1} - 2 \ q e^{-m^r} \ Cos. \ mr + e^{-2m^r}} \dots \ (a\phi). \ \ \text{Maintenant on a successivement} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{Sis. \ rxz}{1 - 2q^r Cos. \ rx^2 + q^2} \frac{\pi dx}{4m^r + z^4} = \frac{1}{4m^r} \frac{1}{1 - 2qe^{-m^r} Cos. \ mr + q^2 e^{-2m^r}} e^{-2m^r}$

$$\frac{+q^{s+1} Cos. \left| (\epsilon-1)rs \right|}{+q^2} Ci(s) \frac{dx}{m^2+x^2} = \frac{n}{4} Ei. (-m) \left[\frac{1-q^s e^{-mr}}{1-qe^{-mr}} + \frac{1-q^s e^{mr}}{1-qe^{mr}} \right] ... (516),$$

$$\int_r^s \frac{Sin. rs}{1-2 Cos. rs + q^3} \frac{Sin. \left| (\epsilon-1)rs \right|}{1-2 Cos. rs + q^3} Si. (s) \frac{dx}{m^3+x^2} = \frac{n}{4qm} \left[Ei. (m) - \frac{n}{2} \right]$$

$$\begin{split} Sin. & sur + (1-e^{-2sr})q^*(A=0) \Big| &= \frac{\pi}{4m^2} \frac{q^{n+1}(1-e^{-2sr})e^{-srr} Sin. mr - q e^{-(n+1)sr} Sin. \Big[(s+1)mr \Big] + \\ &+ (1+q^*) e^{-(b+2)mr} Sin. mr - q e^{-(n+2)mr} Sin. \Big[(s-1) mr \Big] + \\ &+ (q-2) q e^{-srr} Cos. mr + e^{-2sr} \Big] \\ &= \frac{\pi}{2} \frac{1}{e^{-2sr} Cos. mr + q^2} e^{-2srr} \Big[e^{-srr} \frac{1-q^{-1}}{1-q} + e^{-trr} Cos. mr + \\ &= \frac{\pi}{2} \frac{1}{1-2q e^{-srr} Cos. mr + q^2 e^{-2srr}} \Big] e^{-srr} \frac{1-q^{-1}}{1-q} + e^{-trr} Cos. mr + \\ &+ (1-e^{-2srr})q^*(B=1) \Big] = \frac{\pi}{2} \frac{1}{1-2q e^{-srr} Cos. mr + q^2 e^{-2srr}} \Big[e^{-srr} \frac{1-q^{-1}}{1-q} + e^{-trr} Cos. mr + \\ &+ (q^{n+1} e^{-srr} Cos. mr - q^n e^{-2srr}) (1-e^{-2srr}) - q e^{-tr+1srr} Cos. \frac{1}{(s+1)mr} \Big] + \\ &+ (1+q^4) e^{-(t+2)srr} Cos. mr - q e^{-t(t+2)srr} Cos. \frac{1}{(s-1)mr} \Big] . \quad (528) \end{split}$$

Pour décluire des résultats analogues des deux autres intégrales (531) et (532), il convient deséparce d'abord les deux termes dans le numérateur des formules $\{av\}$, $\{ag\}$. A cet offet sjoutous-les aoux preduits des intégrales $\{an\}$, $\{no\}$ par q; puis multiplions-les par q et ajoutous à ces produits les intégrales $\{an\}$, $\{ag\}$. Ainsi nous obtiendrons:

tes integrales (unt), (un). Ainsi nous obtiendrons:
$$\int_{x}^{2} \frac{1}{1-2q} \frac{1}{q \cos_{x} x + q^{2}} \frac{1}{4m^{4} + x} = \frac{1}{8m^{3}} \frac{1}{1-q^{3}} \frac{1}{1-2q} \frac{1}{q \cos_{x} x + q^{2} - r^{2}} \dots (53)$$

$$\int_{x}^{\infty} \frac{1}{1-2q} \frac{1}{q \cos_{x} x + q^{3}} \frac{1}{4m^{4} + x} + \frac{1}{8m^{3}} \frac{1}{1-q^{3}} \frac{1}{1-2q} \frac{1}{q \cos_{x} x + q^{3} - r^{2}} \dots (540),$$

$$\int_{x}^{\infty} \frac{C_{00, xx}}{1-2q} \frac{dx}{1-q^{3}} \frac{1}{1-2q} \frac{1}{q \cos_{x} x + q^{3} - r^{2}} \frac{1}{4m^{3} + x^{3}} = \frac{1}{8m^{3}} \frac{1}{1-q^{3}} \frac{1}{1-2q} \frac{1}{q \cos_{x} x + q^{3} - r^{2}} \dots (540),$$

$$\frac{1}{1-2q} \frac{1}{q \cos_{x} x + r^{2}} \frac{1}{4m^{3} + x^{3}} = \frac{1}{8m^{3}} \frac{1}{1-q^{3}} \frac{1}{1-2q - r^{2}} \frac{1}{1-2q - r^{2}} \frac{1}{q \cos_{x} x + r^{2}} \frac{1}{4m^{3} - r^{2}} \frac{1}{1-2q - r^$$

dernières valeurs, quoique moins simples, nous les avons ajoutées, pour mieux montrer la forme, qui résulte des formules de réduction (531), (532). En effet celles-ei mênent définitivement aux formules générales



$$\begin{split} &-Ei(-m)| \left\{ \frac{1-q_1 e^{-i\pi r}}{1-q_2 e^{-i\pi r}} - 1 \right| (547) \int_{1}^{\infty} \frac{Sin.xx-q^{n} - Sin.xx+q^{2} Sin. \left[\left(s - 1 \right) rx \right]}{1-2 q^{Con.xx+q^{2}}} \cdot Ci. \left(x \right)_{m^{2}+x^{2}}^{m^{2}} = \\ &= \frac{\pi}{4} \left[Ei(-m) \right] \frac{e^{-i\pi r} - e^{i\pi r} + q^{n-1} \left[e^{i\pi r} - e^{-i\pi r} \right] + q^{2} \left(e^{(1-n)mx} - e^{(1-n)mx} - e^{(1-n)mx} \right)}{1-q^{2} \left(e^{i\pi r} + e^{-i\pi r} \right) + q^{2}} \cdot Ci. \left(\left(s + 1 \right) Arctg \int_{1}^{\infty} x Si(x) \, dx \right] \\ &= \frac{1-q^{Con.xx-q^{2}} \left[Cos. \left[\left(s + 1 \right) Arctg \int_{1}^{\infty} x Si(x) \, dx \right] - 2 q^{Con.xx+q^{2}} - 1 - 2 q^{Co$$

$$\begin{array}{l} +\frac{1-q^{rarw}}{1-qe^{mr}} \Big] \quad \dots \dots \quad (550), \quad \int_{s}^{\infty} \frac{1-q \cos_{r} x - qr \cos_{r} x + qr + 1 \cos_{r} |(s-1) rx|}{1-2 q \cos_{r} x + q^{2}} \quad \cos_{r} |(s-1) rx| \\ \frac{8in \left[(c+1) \operatorname{Arclg}, \frac{x}{m} \right]}{(m^{2}+x^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} \quad Si(x) \, dx = \frac{(-1)^{r}}{1-1} \frac{de}{4 \operatorname{dim}^{c}} \left[\left[Ei(-m) - Ei(m) \right] \frac{1-q^{r}e^{-mr}}{1-qe^{-mr}} \right] \dots \quad (551) \\ \int_{s}^{\infty} \frac{1-q \cos_{r} x - qr \cos_{r} x + qr^{2} \cos_{r} x + q^{2}}{1-2 q \cos_{r} x + q^{2}} \frac{1-q \cos_{r} x}{(m^{2}+x^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} \frac{1-qr \cos_{r} x}{m} \right] Ci(x) \, \frac{dx}{x} = \\ \frac{(-1)^{r}}{1-1} \frac{n}{4} \, \frac{de}{dm^{c}} \left[\frac{1}{m} Ei(-m) \right] \left\{ \frac{1-q^{r}e^{-mr}}{1-qe^{-mr}} + \frac{1-qr \cos_{r} x}{1-qe^{mr}} \right\} \frac{1-qr \cos_{r} x}{(m^{2}+x^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} \\ \int_{s}^{\infty} \frac{Sin. \, rx - q^{r-1} \, Sin. \, srx + qr \, Sin. \left[(s-1) \, rx \right]}{1-2 \, q \cos_{r} x + q^{2}} \frac{Cos. \left[(c+1) \operatorname{Arclg}, \frac{x}{m} \right]}{(m^{2}+x^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} \frac{Si.(x) \, dx}{1-2 \, q \cos_{r} x + q^{2}} \\ = \frac{(-1)^{r}e^{-n} \, ic}{1-14 \, q \, dm^{c}} \left[\left[Ei(m) - Ei(-m) \right] \left\{ \frac{1-q^{r}e^{-mr}}{1-qe^{-mr}} - 1 \right] \right] \left[553 \right], \int_{s}^{\infty} \frac{Sin. \, rx - q^{r-1} \, Sin. \, srx + q^{r}}{1-2 \, q \cos_{r} x + q^{2}} \\ = \frac{(-1)^{r}e^{-n} \, ic}{(m^{2}+x^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} \frac{Cos. \left[(c+1) \operatorname{Arclg}, \frac{x}{m} \right]}{(m^{2}+x^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} \\ = \frac{r^{m}}{1-1} \frac{de}{qr} \frac{1-r^{m}}{1-r^{m}} \frac{de}{dm^{c}} \left[\frac{1-r^{m}}{1-r^{m}} \frac{e^{-mr}}{1-r^{m}} + \frac{1-r^{m}}{r^{m}} \frac{de}{dm^{c}} \left[\frac{m}{m} Ei(-m) \right] \\ = \frac{(-1)^{r}e^{-n}}{1-r^{m}} \frac{de}{dr} \left[\frac{1-r^{m}}{1-r^{m}} \frac{e^{-mr}}{1-r^{m}} + \frac{1-r^{m}}{1-r^{m}} \frac{e^{-mr}}{1-r^{m}} \right] \right] \dots \quad (554), \\ \int_{s}^{\infty} \frac{Sin. \, rx - q^{r-1} \, Sin. \, srx + q^{r} \, Sin. \left[(s-1) rx \right] \, \frac{Sin. \left[(c+1) \operatorname{Arclg}, \frac{x}{m} \right]}{(m^{2}+x^{2})^{\frac{1}{2}(c+1)}} \frac{de}{dr}} \\ = \frac{(-1)^{r}e^{-n} \, \frac{de}{dr}}{1-r^{m}} \frac{1-r^{m}}{4r^{m}} \frac{de}{dr} \left[\frac{1-r^{m}}{1-r^{m}} \frac{e^{-mr}}{1-r^{m}} + \frac{1-r^{m}}{1-r^{m}} \frac{de}{dr} \right] \dots \quad (555), \\ = \frac{(-1)^{r}e^{-n} \, \frac{de}{dr}}{1-r^{m}} \frac{1-r^{m}}{4r^{m}} \frac{de}{dr} \left[\frac{1-r^{m}}{1-r^{m}} \frac{e^{-mr}}{1-r^{m}} \frac{e^{-mr}}{1-r^{m}} \frac{e^{-mr}}{1-r^{m}} \frac{e^{-mr}}{1-r^{m}} \frac{e^{-mr}}{1-r$$

§. III. DE QUELQUES INTÉGRALES DÉFINIES À DÉNOMINATEUR ALGÉBRIQUE BINÔME DE LA FORME $g^a - x^a$, $(g^a - x^a)^b$.

31. Toutes les intégrales du paragraphe précédent avaient au dénominateur un facteur de la forme $q^* + x^*$; la cause cu était que ce facteur se trouvait déjà dans les théorèmes généraux (XVI) à (LHI) du N°. 20. Tout de même il nous sera possible de déduire d'autres théorèmes, analogues à ceux-là, mais à un facteur ou à plusieurs facteurs de la forme $q^* - x^*$ au dénominateur.

et par un procédé tout-à-fait analogue, encore:

$$\int_{*}^{\infty} \frac{\mathbb{P}_{s}(x) + \mathbb{P}_{s}(-x)}{2} \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{4mi} \left\{ f(n + \beta e^{mri}, a_{1} + \beta_{1} e^{mr_{1}i}, ...) - f(n + \beta e^{-mr_{1}i}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr_{1}i}, ...) \right\}, \quad ... \quad ... \quad (LVI)$$

$$\int_{*}^{\infty} \frac{\mathbb{P}_{s}(x) - \mathbb{P}_{s}(-x)}{2i} \frac{\pi^{2} - x^{2}}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{4} \left\{ 2f(a_{1}, a_{1}, ...) - f(a + \beta e^{mr_{1}i}, a_{1} + \beta_{1} e^{mr_{1}i}, ...) - f(a_{1} + \beta e^{mr_{1}i}, a_{2} + \beta_{1} e^{mr_{1}i}, ...) - f(a_{2} + \beta e^{mr_{2}i}, a_{3} + \beta_{1} e^{mr_{2}i}, ...) \right\}. \quad (LVII)$$
On a ensuite
$$\int_{*}^{\infty} Cos \ ax \ \frac{dx}{a^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{4m^{2}} \left(e^{-au} + Sin. \ am \right) \dots (\beta\beta).$$

^[72] On trouve ces intégrales dans les Tables d'intégrales définies, T. 206, N°. 2, 1; on les doit à BIDONE, qui le premier les a déduites dans les Mém. de Torino 1812, p. 131, Art. 2, N°. 29.

$$\int_{\bullet}^{\infty} Cos. \ ax \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m} \ (Sin. \ am - e^{-an}) \dots (\beta_l), \int_{\bullet}^{\infty} Sin. \ ax \frac{x dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m} (e^{-an} - Cos. \ am) \dots (\beta_l), \int_{\bullet}^{\infty} Sis. \ ax \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = -\frac{\pi}{4} (e^{-an} + Cos. \ am) \dots (\beta_l) \left[73\right].$$
 Eu égard à ces intégrales on peut multiplier les développements (A) et (E) par
$$\frac{dx}{m^4 - x^4} = \text{tpar } \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4}, \text{ et les autres formules (B) et (F) par } \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \text{tpar } \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \text{tpar } \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m^2} \dots (\beta_l^2), \int_{\bullet}^{\infty} \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m^2} \dots (\beta_l^2), \int_{\bullet}^{\infty} \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m^2} \dots (\beta_l^2), \int_{\bullet}^{\infty} \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m^2} \dots (\beta_l^2), \int_{\bullet}^{\infty} \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m^2} \left[f(a) + \beta (e^{-mr} + Sin. mr) \frac{df(a)}{da} + \frac{\beta^2}{1.2} (e^{-2mr} + Sin. 2mr) \frac{d^2f(a)}{da^2} + \dots \right] = \frac{\pi}{4m^2} \left[f(a + \beta e^{-mr}) + \frac{1}{2^4} [f(a + \beta e^{mr}) - f(a + \beta e^{-mr})], (LVIII) \right]$$

$$\int_{\bullet}^{\infty} \frac{F(x)}{2} + F(-x) \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m} \left[-f(a) + \beta (Sin. mr - e^{-nr}) \frac{df(a)}{da} + \frac{\beta^2}{1.2} (Sin. 2^{nr} - e^{-2nr}) \frac{d^3f(a)}{da^2} + \dots \right] = \frac{\pi}{4m} \left[\frac{1}{2^4} [f(a + \beta e^{-mr}) - f(a + \beta e^{-mr})] - f(a + \beta e^{-mr})], (LIX)$$

$$\int_{\bullet}^{\infty} \frac{F(x) - F(-x)}{2^4} \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m^2} \left[f(a + \beta e^{-nr} - Cos. mr) \frac{df(a)}{da} + \frac{\beta^2}{1.2} (e^{-2mr} - Cos. 2mr) \frac{d^3f(a)}{da^2} + \dots \right] = \frac{\pi}{4m^2} \left[f(a + \beta e^{-nr} - \frac{1}{2} [f(a + \beta e^{-nr}) + f(a + \beta e^{-nr})], (LX) \right]$$

$$\int_{\bullet}^{\infty} \frac{F(x) - F(-x)}{2^4} \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m^2} \left[f(a + \beta e^{-nr} - Cos. mr) \frac{df(a)}{da} + \frac{\beta^2}{1.2} (e^{-2mr} + Cos. 2mr) \frac{d^3f(a)}{da^2} + \dots \right] = \frac{\pi}{4m^2} \left[f(a + \beta e^{-nr} - \frac{1}{2} [f(a + \beta e^{-nr}) + f(a + \beta e^{-nr})], (LX) \right]$$

$$\int_{\bullet}^{\infty} \frac{F(x) - F(-x)}{2^4} \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m^2} \left[f(a + \beta e^{-nr} - Cos. mr) \frac{df(a)}{da} + \frac{\beta^2}{1.2} (e^{-2mr} + Cos. 2mr) \frac{d^3f(a)}{da} + \frac{\beta^2}{1.2} (e^{-2mr} + \frac{\beta^2}{4m^2} (e$$

Faites ensuite
$$q=1$$
 et $=3$ respectivement, vous aures $\int_{-\pi}^{\infty} \frac{dx}{m^3-x^3} = \frac{\pi}{4} m^{-3} Cot. \{\pi=\frac{\pi}{4m^3}, \frac{\pi}{m^3-x^3} = \frac{\pi}{4} m^{-3} Cot. \}\pi = \frac{\pi}{4m^3}$.

^{15. 10} et 12.

^[74] Or, on peut évaluer ces intégrales de la manière suivante. Dans l'intégrale T. 20, Nº. 13 failes d'abord mx = y et p = 4, alors il vient $\int_{-\infty}^{\infty} \frac{x^{q-1} dx}{m^3 - x^4} = \frac{\pi}{4} m^{q-4} \text{ Col. } \frac{1}{4} q \pi, (q < 4) (\beta 0).$

^[75] Ces quatre théorèmes pourraient aussi se déduire des théorèmes (XVI) et (XVII) et de (LIV) et (LV),

$$\int_{\bullet}^{\infty} \frac{\mathbf{F}_{\bullet}(\mathbf{z}) + \mathbf{F}_{\bullet}(-\mathbf{z})}{2} \frac{dx}{\mathbf{m}^{+} - \mathbf{x}^{+}} = \frac{1}{4m^{2}} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \right] f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \right] f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \right] f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2} \left[f(a + \beta e^{-mr}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mr}, ...) + \frac{1}{2$$

$$\int_{0}^{\infty} \frac{x^{1}dx}{(m^{1}-x^{1})^{1}} = m^{1} \int_{0}^{\infty} \frac{dx}{(m^{1}-x^{1})^{1}} - \int_{0}^{\infty} \frac{dx}{m^{1}-x^{1}} = m^{2}, 0 - 0 = 0.$$

^[76] De ces intégrales définies la première se trouve T. 208, N°. 17 des Tables d'intégrales définies: les trois autres ont été évaluées dans mon "Exposé de la théorie des propriétés, des formules de trans formation et des méthodes d'évaluation des intégrales définies"; mémoire que l'Académie Royale des Sciences a admis pour constituer le Tome VIII de ses Mémoires, encore en cours de publication. On les y trouve dans la Troisième Partie, Méthode 32 au No. 2.

^[77] La première de ces intégrales se trouve T. 21, No. 7; la seconde s'en déduit à l'aide de la formule de T. 19, No. 4, puisque

$$\begin{array}{lll} & -2 \operatorname{wir} \operatorname{Cos} \ 2 \operatorname{wir}) & \frac{d^3 f(a)}{da^2} + \dots \} & = \frac{\pi}{4 \operatorname{wir}} \left(\frac{1}{2^{\frac{1}{2}}} | f(a + \beta \operatorname{e}^{\operatorname{wir}}) - f(a + \beta \operatorname{e}^{-\operatorname{wir}}) \right) - \\ & - \operatorname{wir} \frac{d}{d\beta} \left[\frac{1}{2} | f(a + \beta \operatorname{e}^{\operatorname{wir}}) + f(a + \beta \operatorname{e}^{-\operatorname{wir}}) \right] \right], & . . & . & . & . & . & . & . \\ & - \operatorname{wir} \frac{d}{d\beta} \left[\frac{1}{2} | f(a + \beta \operatorname{e}^{\operatorname{wir}}) + f(a + \beta \operatorname{e}^{-\operatorname{wir}}) \right] \right], & . & . & . & . & . & . \\ & - \operatorname{wir} \frac{d}{d\beta} \left[\frac{1}{2} | f(a + \beta \operatorname{e}^{\operatorname{wir}}) + f(a + \beta \operatorname{e}^{-\operatorname{wir}}) \right] \right], & . & . & . & . & . & . \\ & + 2 \operatorname{wir} \operatorname{Cos} \ 2 \operatorname{wir} \right) & \frac{d^3 f(a)}{da^2} + \dots \Big\{ & = \frac{-\pi}{4 \operatorname{wir}} \left(\frac{1}{2^{\frac{1}{2}}} | f(a + \beta \operatorname{e}^{\operatorname{wir}}) + f(a + \beta \operatorname{e}^{-\operatorname{wir}}) \right] \right\}, & . & . & . & . & . & . \\ & + \operatorname{wir} \beta \frac{d}{d\beta} \left[\frac{1}{2^{\frac{1}{2}}} | f(a + \beta \operatorname{e}^{\operatorname{wir}}) + f(a + \beta \operatorname{e}^{-\operatorname{wir}}) \right] \right], & . & . & . & . & . \\ & + \operatorname{wir} \beta \frac{d}{d\beta} \left[\frac{1}{2^{\frac{1}{2}}} | f(a + \beta \operatorname{e}^{\operatorname{wir}}) + f(a + \beta \operatorname{e}^{-\operatorname{wir}}) \right] \right], & . & . & . & . \\ & - \operatorname{wir} \frac{d}{d\beta} \left[\frac{1}{2^{\frac{1}{2}}} | f(a + \beta \operatorname{e}^{\operatorname{wir}}) - f(a + \beta \operatorname{e}^{-\operatorname{wir}}) \right] \right], & . & . & . & . \\ & - \operatorname{wir} \frac{d^3 f(a)}{(\operatorname{wir} - x^2)^3} = \frac{\pi}{4} \left\{ \beta \left\{ 2 \operatorname{Cos} \operatorname{wir} - \operatorname{wir} \operatorname{Sin} \operatorname{wir} \right\} & \frac{d^3 f(a)}{da} + \frac{\beta^2}{1, 2} \left\{ 2 \operatorname{Cos} \left\{ 2 \operatorname{wir} - 2 \operatorname{wir} \operatorname{Sin} \left\{ 2 \operatorname{wir} \right\} & \frac{d^3 f(a)}{da} + \frac{\beta^2}{1, 2} \left\{ 2 \operatorname{Cos} \left\{ 2 \operatorname{wir} - 2 \operatorname{wir} \right\} & \frac{d^3 f(a)}{da^2} + \dots \right\} \right\} \\ & - 2 \operatorname{wir} \operatorname{Sin} \left\{ 2 \operatorname{wir} \right\} & \frac{d^3 f(a)}{da^2} + \dots \right\} & = \frac{\pi}{4} \left\{ \left\{ \left\{ \left[\left(a + \beta \operatorname{e} \operatorname{wir} \right) + f(a + \beta \operatorname{e} \operatorname{e} \operatorname{wir} \right) \right\} - 2 f(a) - \\ & - \operatorname{wir} \frac{d}{d\beta} \left\{ \frac{1}{2^{\frac{1}{2}}} | f(a + \beta \operatorname{e} \operatorname{e} \operatorname{wir} \right) - f(a + \beta \operatorname{e} \operatorname{e} \operatorname{wir} \right\} \right\} \right\} \\ & - \left\{ \frac{d^3 f(a)}{d\beta} + \frac{d^3 f(a)}{d\beta} \right\} \\ & - \left\{ \frac{d^3 f(a)}{d\beta} + \frac{d^3 f(a)}{d\beta} + \frac{d^3 f(a)}{d\beta} + \frac{d^3 f(a)}{d\beta} + \frac{d^3 f(a)}{d\beta} \right\} \right\} \\ & - \left\{ \frac{d^3 f(a)}{d\beta} + \frac{d^3 f(a)}{d\beta} \right\} \right\} \\ & - \left\{ \frac{d^3 f(a)}{d\beta} + \frac{d^3 f(a)}{d\beta} + \frac{d^$$

^[78] Ici la notation symbolique $(r\beta \frac{d}{d\beta} + r_1\beta, \frac{d}{d\beta^2} + ...)$, qu'on pourrait remplacer par l'autre encore plus simple $\Sigma r\beta \frac{d}{d\beta^2}$ désigne, suirant le calcul des opérations, qu'il faut différentier la fonction suivant β , et pais multiplier le résultat par $r\beta$, qu'il faut réfrérre cette opération pour tous les β séparément, et qu'ensuite il faut prendre la somme de toutes les valeurs obtenues ainsi.

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{F_{\epsilon}(x) - F_{\epsilon}(-x)}{2i} \frac{xdx}{(m^2 - x^2)^2} = \frac{\pi}{4m} \left[r\beta \frac{d}{d\beta} + r_1 \beta_1 \frac{d}{d\beta_1} + \ldots \right] \cdot \left[\frac{1}{2i} \left[f(\alpha + \beta e^{mx_i} - \alpha_1 + \beta_1 e^{mx_i} - \alpha_2 - \alpha_1 + \beta_1 e^{mx_i} - \alpha_2 - \alpha_2 - \alpha_1 + \beta_1 e^{mx_i} - \alpha_2 -$$

^[79] Ces intégrales ont été évaluées dans l'ouvrage cité, Exposé de la théorie, etc., Troisième Partie: les deux premières dans la Méthode 20 au N°. 3, et la dernière dans la Méthode 18 au N°. 24.

 $f(a+\beta e^{\pm i\sigma r}) = (1+e^{\pm i\sigma r})^{\epsilon}$, $f(a+\beta e^{i\sigma r}) = (1+e^{i\sigma r})^{\epsilon} = e^{i\sigma r}$ $(e^{-i\sigma r}+e^{i\sigma r})^{\epsilon} =$ = $(2 Cos. \frac{1}{2} mr)^s$ $(Cos. \frac{1}{2} smr + i Sin. \frac{1}{2} smr)$, d'où pour — i au lieu de $f(\alpha + \beta e^{-mri}) = (2 \cos \frac{1}{2} mr)^{\delta}$ (Cos. $\frac{1}{2} emr = i \sin \frac{1}{2} emr$). Ensuite $\frac{d}{ds} f(\alpha + \beta e^{-mri}) =$ $= \frac{d}{d\theta^*} (a + \theta e^{mri})^s = s (1 + e^{mri})^{s-1} e^{mri} = s (2 \cos \frac{1}{2} mr)^{s-1} \left[\cos (\frac{s-1}{2} mr) + \frac{1}{2} \cos (\frac{s + i \operatorname{Sin.} \left(\frac{s-1}{2} \operatorname{mr} \right) \left\{ \left(\operatorname{Cos.} \operatorname{mr} + i \operatorname{Sin.} \operatorname{mr} \right) = s \left(2 \operatorname{Cos.} \frac{1}{2} \operatorname{mr} \right) s - 1 \left(\operatorname{Cos.} \left(\frac{s+1}{2} \operatorname{mr} \right) + i \operatorname{Sin.} \left(\frac{s+1}{2} \operatorname{mr} \right) \right) \right\}$ et analoguement $\frac{d}{d\theta} f(\alpha + \beta e^{-mri}) = s(2 \cos \frac{1}{2} mr)^{s-1} \left[\cos (\frac{s+1}{2} mr) - i \sin (\frac{s+1}{2} mr) \right]$ Par conséquent, lorsqu'on double tous les r pour éviter les fractions, on aura: $\int_{-\infty}^{\infty} Cos^{s}rx. Cos. srx \frac{dx}{m^{2}-r^{2}} = \frac{\pi}{2m} Cos^{s}mr. Sin. smr ... (557), \int_{-\infty}^{\infty} Cos^{s}rx. Sin. srx \frac{x^{d}x}{m^{2}-r^{2}} =$ $=\frac{\pi}{2}\left(2^{-s}-Cos.^{s}mr.\ Cos.sm:\right)\ ...\ (558), \int_{s}^{\infty}Cos.^{s}rx.\ Cos.^{s}, r_{1}x...\ Cos.\left((sr+s_{1}r_{1}+...)x\right)\frac{dx}{...;....;}=$ $= \frac{n}{n} \left[Cos.^{s} mr. Cos.^{s}, mr_{1}... Sin. \left\{ (sr + s_{1}r_{1} + ...)m \right\} ... (559), \int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{s} rx. Cos.^{s}, r_{1}x... \right]$ Sin. $|(sr+s_1r_1+...)x| = \frac{xdx}{s^2-s^2} = \frac{\pi}{9} |2-s-s_1-...-Cos.s.mr_1...Cos. \{(sr+s_1r_1+...)m\} (560),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{s} rx. \quad Cos. \quad srx \quad \frac{dx}{m^{\frac{1}{2}} - r^{\frac{1}{2}}} = \frac{\pi}{4m^{\frac{3}{2}}} \left\{ 2^{-s} \left(1 + e^{-2mr} \right)^{s} + Cos.^{s} mr, \quad Sin. \quad smr \right\} \dots (561),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. \, srx. \, Cos. \, srx \, \frac{x^2 \, dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m} \, \left| \, Cos. \, smr. \, Sin. \, smr \, - \, \, 2^{-s} \, \left(1 + e^{-2\pi r} \right)^s \right| \, \dots \, (562),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{\sigma} rx. \ Sin. \ erx \xrightarrow{xdx} \frac{xdx}{x^{4} - x^{4}} = \frac{\pi}{4m^{2}} \left\{ 2^{-s} \left(1 + e^{-2mr} \right)^{s} - Cos.^{s} mr. \ Cos. \ smr \right\} \dots (563),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos^{s} rx. \ Sin. \ srx \frac{x^{2} dx}{m^{2} - x^{4}} = \frac{\pi}{4} \left[2^{-s} \left[2 - (1 + e^{-2\pi r})^{s} \right] - Cos^{s} mr. \ Cos. \ smr \right] \dots (564),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{s} rx. \quad Cos.^{s} (r_{1}x... \quad Cos.^{s} ((r_{1}+s_{1}r_{1}+...)x)] = \frac{dx}{\frac{dx}{m^{\frac{1}{2}}-s^{\frac{1}{2}}}} = \frac{n}{4m^{\frac{1}{2}}} \left[2^{-s}-s,-... (1+\sigma^{-2mr})^{s}\right]$ $(1 + e^{-2mr_1})^s_1 \dots + Cos.^s mr. Cos.^s_1 mr_1 \dots Sin.[(sr + s_1r_1 + \dots)m]] \dots (565), \int_0^{\infty} Cos.^s rx.$ $Cos.^{s}, r_{1}x_{-}$ $Cos. | (sr + s_{1}r_{1} + ...)x | = \frac{x^{2}dx}{1 + ... + ... + ...} = \frac{\pi}{4\pi} [Cos.^{s}mr. Cos.^{s}, mr_{1}... Sin. | (sr + s_{1}r_{1} + ...)m | -... + ..$ $=2^{-s-s}$, $=(1+e^{-2mr})^s$ $(1+e^{-2mr})^s$, $=\dots$ (566), $=\int_{-\infty}^{\infty} \cos^s rx$. $\cos^s rx$. $\cos^s rx$. $Sin. |(sr + s_1r_1 + ...)x| = \frac{\pi}{s_1s_2} = \frac{\pi}{s_1s_2} [2-s_1s_2 - ... (1 + e^{-2mr_1})^s (1 + e^{-2mr_2})^s ... - ...$



- Cos. * mr. Cos. * mr, ... Cos. [(sr + s, r, + ...)m]] ... (567), \int Cos. * rx. Cos. * r, x ... $Sin.\{(sr+s_1r_1+...)x\} = \frac{x^2dx}{s^4-s^4} = \frac{\pi}{4} [2-s-s,-...[2-(1+e^{-2\pi r})^s (1+e^{-2\pi r})^s,...] -$ — $Cos.^{2}mr$. $Cos.^{2}(mr_{1}...Cos.)(sr+s_{1}r_{1}+...)m|$... (568), $\int_{1}^{\infty} Cos.^{2}rx$. $Cos.^{2}rx$. $Cos.^{2}rx$. $= \frac{\pi}{4\pi r^2} \left[Cos.^s mr. Sin. smr - mrs Cos.^{s-1} mr. Cos. \left\{ (s+1)mr \right\} \right] \dots (569), \int_{-\infty}^{\infty} Cos.^s rs.$ Cos. srx $\frac{x^2 dx}{(m^2 - x^2)^2} = -\frac{\pi}{4m} \left[Cos. tmr. Sin. smr + mrs. Cos. t - 1mr. Cos. (s+1)mr \right] ... (570),$ $\int_{a}^{x} Cos^{s} rx, \quad Sin, \ srx \quad \frac{xdx}{(m^{2}-x^{2})^{2}} = \frac{nsr}{2m} \quad Cos^{s-1} mr. \quad Sin. \{(s+1) mr\} \quad \quad (571),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{s} rx. \quad Sin. \ srx \quad \frac{x^{3} dx}{(m^{2} - x^{2})^{2}} \quad = \quad \frac{\pi}{4} \quad [2 \ Cos.^{s} mr. \quad Cos. \ smr \ - \ mrs \quad Cos.^{s-1} mr.$ $Sin. \{(s+1)mr\} = 21-s\}$... (572), $\int_{s}^{\infty} Cos^{s}rx. Cos^{s}r_{1}x... Cos. \{(sr+s_{1}r_{1}+...)x\} \frac{dx}{(m^{2}-x^{2})^{2}} =$ $=\frac{\pi}{4-3}$ Cos.* mr. Cos.* mr. ... [Sin. $\{(sr+s_1r_1+...)m\}$ - m (sr Cos. $\{(s+1)mr\}$. Sec. mr + $+ s_1 r_1 \quad Cos. |(s_1 + 1) m r_1|$. Sec. $mr_1 + ...$] (573), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. rx. \quad Cos. s_1 r_1 x ...$ $Cos.[(sr+s_1r_1+...)x] \frac{x^2dx}{t_{m^2-m^21/2}} = -\frac{\pi}{4m} Cos.smr. Cos.s.mr_1... [Sin.](sr+s_1r_1+...)m] +$ + m (sr Cos. | (s+1) mr | . Sec. mr + s,r, Cos. | (s, +1) mr, | . Sec. mr, +...)] (574), $\int_{a}^{x} Cos^{s} rx. \ Cos^{s} r_{1}r_{1}x... \ Sin. \left| (sr + s_{1}r_{1} + ...)x \right| \frac{xdx}{(m^{2} - r^{2})^{2}} = \frac{\pi}{2m} \ Cos^{s} mr. \ Cos^{s} mr. \ Cos^{s} mr.$ $[sr\ Sin.\ |\ (s+1)\ mr].\ Sec.\ mr+s_1r,\ Sin.\ |\ (s_1+1)\ mr_1].\ Sec.\ mr_1+...]$ (575), $\int_{0}^{\infty} Cos.^{s} rx. \ Cos.^{s}, r_{1}x... \ Sin. | (sr + s, r_{1} + ...)x | \frac{x^{2} dx}{(m^{2} - x^{2})^{2}} = \frac{\pi}{4} (Cos.^{s} mr. \ Cos.^{s}, mr_{1}...$ [2 Cos. | (sr+s,r,+...)m | -m (sr Sin. | (s+1)mr | . Sec. mr + s,r, Sin. | (s,+1)mr, | . Sec. mr,+...)] -2^{1-s-s}) ... (576), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{s} rx. Cos. srx. Si.(x) \frac{x dx}{x^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{9} \left[-2^{-s} Ci.(m) + \frac{\pi}{9}\right]$ + Si.(m), Cos.*mr. Sin. smr | ... (577), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.*rx. Sin. srx. Si.(x) \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{\pi}{2m} Si.(m), (2-s)$ - Cos. smr. Cos. smr) ... (578), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. srx. Cos. sr_1 x... Cos. | (sr+s_1 r_1 +...)x | . Si. (x) \frac{x dx}{n^2 - r^2} =$ $= \frac{\pi}{2} \left[-2^{-s-s_1-\dots} Ci.(m) + Si.(m). Cos^s mr. Cos.^s mr_1 \dots Sin. \left\{ (sr+s_1r_1+\dots)m \right\} \right] \dots (579).$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos^{s} rx. \ Cos^{s} r_{1} x... \ Sin. \{ (sr+s_{1}r_{1}+...)x \}. \ Si(x) \ \frac{dx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \ Si. (m). \ \{ 2^{-s-s}, -... - Cos^{s}, srx. \ Cos^{s}, srx. \ Cos^{s}, srx. ... \ Cos^{s}, \{ (sr+s_{1}r_{1}+...)m \} \ ... \ (590).$ Les développements (g) à (m) exigent d'autres valeurs spéciales, et donnent ici:

f(a) = 1, $f(a + \beta e^{-mr}) = (1 - e^{-mr})^s$, $f(a + \beta e^{mri}) = (1 - e^{mri})^s = e^{\frac{1}{2}smri} (e^{-\frac{1}{2}mri} - e^{-\frac{1}{2}mri})^s$ - eturi): = eterni (- 2 i Sin. tmr): = (2 Sin. tmr): eterni e-eni [à cause de l'équation identique $(-i)^a = e^{-\frac{1}{4}a\pi i}$ = $(2 Sin, \frac{1}{4}mr)^s$, $e^{-(\frac{1}{4}s\tau - \frac{1}{4}smr)i}$ = $(2 Sin, \frac{1}{4}mr)^s$, $|Cos, (\frac{1}{4}s\pi - \frac{1}{4}smr)|$ - $i Sin.(\frac{1}{4}e\pi - \frac{1}{4}emr)$, et par suite aussi $f(a + \beta e^{-mri}) = (2 Sin. \frac{1}{4}mr)^2$. $[Cos.(\frac{1}{4}e\pi - \frac{1}{4}emr) + \frac{1}{4}emr]$ $+iSin.\left\{\left(\frac{1}{4}s\pi-\frac{1}{4}emr\right)\right\}$. Puis on a $\frac{d}{d\beta}.f(a+\beta e^{mri})=\frac{d}{d\beta}.(a+\beta e^{mri})^s=s(1-e^{mri})^{s-1}(+e^{mri})=$ $= s(e^{\frac{1}{4}mri} - e^{-\frac{1}{4}mri})s-1$ $e^{\frac{1}{4}(s-1)mri}$ $e^{mri}e^{-\frac{1}{4}(s-1)mi} = s(2.Sin. \frac{1}{4}mr)s-1$, $[Cos.]\frac{1}{4}(s-1)$ n-1 $-\frac{1}{2}(s+1)mr$ = $i Sin. \left[\frac{1}{4}(s-1)\pi - \frac{1}{2}(s+1)mr\right]$, ct de la même manière encore, en changeant le signe de i, $\frac{d}{ds} \cdot f(a+\beta e^{-mri}) = s(2 Sin, \frac{1}{4}mr)^{s-1} \cdot [Cos, \frac{1}{4}(s-1) + \frac{1}{4}(s+1)mr] +$ $+iSin.[\frac{1}{2}(s-1)\pi - \frac{1}{2}(s+1)mr]]$. Par conséquent, après avoir doublé tous les r, il est: $\int_{-\infty}^{\infty} Sin_{s}^{s} rx. \quad Cos. \left(\frac{1}{2} s \pi - srx\right) \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = -\frac{\pi}{2m} \quad Sin_{s}^{s} inr. \quad Sin_{s} \left(\frac{1}{4} s \pi - smr\right) \dots (581),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.*rx. Sin.(\frac{1}{2}s\pi - srx) = \frac{xdx}{r^2} = \frac{\pi}{2} \left[-2^{-s} + Sin.*mr. Cos.(\frac{1}{2}s\pi - smr) \right] = (582).$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{s} rx. Sin.^{s}.r_{1}x... Cos. \left| (s+s_{1}+...) \right|_{1}^{s} \pi - (sr+s_{1}r_{1}+...)x \left| \frac{dx}{r^{2}-r^{2}} \right| = -\frac{\pi}{2\pi} Sin.^{s}mr.$ $Sin.^{s}, mr_{1}...$ $Sin.^{1}(s+s_{1}+...)\frac{1}{2}n-(sr+s_{1}r_{1}+...)m$... (583), $\int_{s}^{\infty} Sin.^{s}rx$. $Sin.^{s}, r_{1}x...$ $Sin.\{(s+s_1+...)_{\frac{1}{2}}\pi - (sr+s_1r_1+...)x\} = \frac{x^{j}x}{m^2-x^2} = \frac{\pi}{2} [-2^{-s}-...+Sin.^{s}mr, Sin.^{s}, mr_1...$ $Cos.\{(s+s_1+...) : \pi - (sr+s_1r_1+...)m\}\}$... (584, $\int_{-\pi}^{\infty} Sin_s rx. Cos.(!s\pi - srx) \frac{dx}{-1} =$ $= \frac{\pi}{4-1} \left[2 - \epsilon \left(1 - e^{-2\pi r} \right)^s - \sin^s mr. \sin_s \left(\frac{1}{2} s \pi - s mr \right) \right] \dots (585), \int_0^\infty \sin^s rz.$ $Cos.(\frac{1}{2}s: -srx) = \frac{x^2dx}{x^4 - s^4} = \frac{-\pi}{4\pi i} \left[2 - i(1 - e^{-2\pi i r})^2 + Sin.^4mr. Sin.(\frac{1}{2}s: -smr) \right] ... (586),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{4}rx. Sin.(\frac{1}{4}sn-srx) \frac{xdx}{s^{-1}-s^{+}} = \frac{\pi}{4ss^{-1}} \left[Sin.^{4}mr. Cos.(\frac{1}{4}sn-smr) - 2^{-s}(1-s^{-2}mr)^{s} \right]. (587),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{4}rx. Sin.(\frac{1}{2}s\pi - srx) \frac{x^{2}dx}{r^{4}} = \frac{\pi}{4} \left[2^{-s} \left[(1 - e^{-2mr})^{s} - 2 \right] + Sin.^{4}mr. Cos.(\frac{1}{2}s\pi - smr) \right] ... (588)$ $\int_{-1}^{\infty} Sin_s rx. \quad Sin_s r_1 x_1 \dots \quad Cos. \left| (s+s_1+\dots) \frac{1}{2} \pi - (sr+s_1r_1+\dots) x \right| = \frac{dx}{-1} = \frac{1}{2}$

 $=\frac{\pi}{4m^3}\left[2^{-s-s},-...(1-e^{-2mr})^s\left(1-e^{-2mr},\right)^s...-Sin.^smr,Sin.^s,mr\right]...Sin.\left[(s+s,+...)\right]\pi$ $-(s\tau + s_1\tau_1 + ...)m$] (589), $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.^s \tau x$. $Sin.^s, \tau_1 x$... $Cos. | (s + s_1 + ...) \frac{1}{2}\pi$ $-(sr+s_1r_1+...)x = \frac{x^2dx}{r^4-r^4} = \frac{-\pi}{4\pi} \left[2^{-s-s_1-...}\left(1-e^{-2mr_1}\right)^s \left(1-e^{-2mr_1}\right)^s + Sin^s mr_1 \right]$ $Sin.^{s_1}mr_1...Sin.\{(s+s_1+...)\frac{1}{2}\pi-(sr+s_1r_1+...)m\}\}$... (590), $\int_{-\infty}^{\infty}Sin.^{s_1}rx.Sin.^{s_1}r_1...$ $Sin. \{(s+s_1+...) \frac{1}{2}\pi - (sr+s_1r_1+...)x\} = \frac{\pi dx}{s-s-s-s} = \frac{\pi}{s-s} [Sin. snr. Sin. s. mr. ...$ $Cos. | (s+s.+...)! n - (sr+s.r.+...)m | - 2-s-s.-... (1-e^{-2mr})^s (1-e^{-2mr_1})^s... | (591).$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin_{s} rx. Sin_{s} r_{1} x... Sin_{s} \left[(s+s_{1}+...) \frac{1}{2} \pi - (sr+s_{1}r_{1}+...)x \right] \frac{x^{2} dx}{m^{4} - s^{4}} = \frac{\pi}{4} \left[2^{-s-s_{1}-...} \right]$ $\{(1-e^{-2mr})^s \ (1-e^{-2mr_i})^s, \ldots -2\} + Sin.^s mr_i Sin.^s, mr_i \ldots Cos. \{(s+s_1+\ldots) \frac{1}{2} \circ -1\}$ $= \frac{-\pi}{4-2} \left[Sin.^{s} mr. Sin.(\frac{1}{2} s \pi - smr) + mrs Sin.^{s-1} mr. Cos. | (\frac{1}{2} (s-1) \pi - (s+1) mr | \right] ... (593),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{s}rx. \quad Cos. \frac{1}{2}s\pi - srx) \frac{x^{2}dx}{(m^{2}-x^{2})^{2}} = \frac{\pi}{4m} \left[Sin^{s}nr. \quad Sin(\frac{1}{2}s\pi - smr) - mrs Sin^{s}-1mr. \right]$ $Cos. \left\{ \frac{1}{2}(s-1)\pi - (s+1)mr \right\} = \dots$ (594), $\int_{s}^{\infty} Sin.^{s}rx. Sin. \left(\frac{1}{2}s\pi - srx \right) \frac{xdx}{(m^{2} - x^{2})^{2}} = \dots$ $= \frac{\pi s r}{s_m} Sin_s - 1 m r. Sin_s \left(\frac{1}{2} (s-1) \pi - (s+1) m r \right) \dots (595), \int_{-\infty}^{\infty} Sin_s r x. Sin_s \left(\frac{1}{2} s \pi - s r x \right) \frac{x^2 dx}{(m^2 - s^2)^2} =$ $= \frac{\pi}{2} \left[2^{1-s} - Sin^{s}mr, Cos(\frac{1}{2}s\pi - smr) + msr Sin^{s} - 1mr, Sin(\frac{1}{2}(s-1)\pi - (s+1)mr) \right] \dots (596),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{s}rx. Sin^{s}r_{1}x... Cos. \left| (s+s_{1}+...) \frac{1}{2}\pi - (sr+s_{1}r_{1}+...)x \right| \frac{dx}{(m^{2}-r^{2})^{3}} = \frac{-\pi}{4m^{3}} Sin^{s}mr.$ $Sin.s. mr_1 ... [Sin. (s+s, +...)] = -(sr+s, r, +...) m + m (sr Cos. (s-1) = -(s+1)mr)$ Cosec. $mr + s_1 r_1$, $Cos. \left(\frac{1}{2} (s_1 - 1) \pi - (s_1 + 1) mr_1 \right)$. $Cosec. mr_1 + ... \right)$ (597). $\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{s} rx. Sin^{s}, r_{1}x... Cos. \{(s+s_{1}+...) \neq \pi - (sr+s_{1}r_{1}+...)x \mid \frac{x^{2} dx}{(n^{2}-x^{2})^{2}} = \frac{n}{A_{nr}} Sin^{s} mr.$ Sin. s. mr. ... [Sin. (s+s. +...) l = -(sr+s.r. +...) m] - m(sr Cos. (1(s-1) n - (s+1) mr))Cosec. $mr + s_1 r_1 \cos \frac{1}{2}(s_1 - 1) \pi - (s_1 + 1) m r_1$. Cosec. $mr_1 + ...$] (598), $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{s}rx. Sin.^{s}r, x... Sin. \left\{ (s+s_1+...) \frac{1}{2}\pi - (sr+s_1r_1+...)x \right\} \frac{xdx}{(m^2-n^2)^2} = \frac{\pi}{2m} Sin.^{s}mr.$ $Sin^{s_1}mr_1$... [sr Sin. [$\frac{1}{2}(s-1)\pi - (s+1)mr$]. Cosec. $mr + s_1r_1Sin$. [$\frac{1}{2}(s_1-1)\pi - (s_1+1)mr_1$].

Cosec.
$$mr_1 + ... \} = ... =$$

 $+ s\tau + s_1\tau_1 + ... + s_1\tau_1 + ...$ $(1-e^{-2\pi r})^r (1-e^{-2\pi r})^{s_1} + Cossmp. Cossmp. Cossmp_1 ... Sin.smr. Sin.smr_1 ... Sin. \{(s+s,+...) \frac{1}{2}\pi -(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)m]$... (608), $\int_{-\infty}^{\infty} Cosspx. Cosspx. Cosspx. Sin. r.x. Sin. r.x...$ $Sin.\{(s+s_1+...) \ \frac{1}{2}\pi-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x\} \ \frac{xdx}{m^2+...+s^2} \ = \frac{\pi}{4...+s^2} \ [Cos.7mp.\ Cos.7,mp_1...+sr+s_1r_1+...]x^2\}$ Sin. sin. sin. sin. sin. sin. cos. $(x+s_1+...) + x - (qp+q_1p_1+...+s_7+s_1r_1+...)m - 2-q-q_1-...-s_{-s_1}$ $(1+e^{-2\pi p})^q (1+e^{-2\pi p_1})^q \dots (1-e^{-2\pi r_i})^s (1-e^{-2\pi r_i})^s \dots (609), \int_{-\infty}^{\infty} Cos q px. Cos q. p. x...$ $Sin^{s}rx$, $Sin^{s}r_{1}x$... $Sin^{s}|\{s+s_{1}+...\}|\frac{1}{2}n-(qp+q_{1}p_{1}+...+sr+s_{1}r_{1}+...)x\}=\frac{x^{3}dx}{-1+r^{2}}$ $=\frac{\pi}{4}\left[2^{-q-q},-...-s-s,-...\left|(1+e^{-2mp})^{q}\right.(1+e^{-2mp},)^{q}....\left(1-e^{-2mr}\right)^{s}\right.(1-e^{-2mr})^{s}\left.(1-e^{-2mr},)^{s}....-2\right|+$ + Cos. q mp. Cos. q, mp. ... Sin, emr. Sin, emr. ... Cos. $(s+s,+...) \frac{1}{2}\pi - (qp+q,p,+...+$ $+ *r + *_1 r_1 + ... : r_1$... (610), $\int_{-\infty}^{\infty} Cosspx$, $Coss_2 p_1 x_... Sin_2 rx$. $Sin_2 rx$. $Sin_3 rx$. $Cos. \{ (*+*_1 + ...) \}_2 x = -1$ $-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x$ $]\frac{dx}{(m^2-x^2)^2}=\frac{-\pi}{4m^3}Cos,qmp.Cos,q_1mp_1...Sin,^smr.$ $Sin.^{s}.mr, ... [Sin.^{s}.(s+s,+...)^{s}.n-(qp+q,p,+...+sr+s,r,+...)m] + m(qpCos.^{s}.(q+1)mp].Sec.mp+$ $+ q_1 p_1 Cos. [(q_1+1)mp_1]$. Sec. $mp_1 + ... + sr Cos. [\frac{1}{2}(s-1)\pi - (s+1)mr]$. Cosec. mr + $+ s_1 r_1 \cos \left(\frac{1}{2} (s_1 - 1) \pi - (s_1 + 1) m r_1 \right)$. Cosec. $m r_1 + ... = ... = ... = ... (611), \int_{-\infty}^{\infty} \cos s \, p x$. Cos. $q_1 p_1 x ... = ... = ... = ... = ... = ... = ...$ $Sin^{s}rx$. $Sin^{s}r_{1}x$... $Cos.\{(s+s_{1}+...)\}$ $\frac{1}{2}\pi - (qp+q_{1}p_{1}+...+sr+s_{1}r_{1}+...)x\}$ $\frac{x^{2}dx}{(m^{2}-x^{2})^{2}}$ $= \frac{\pi}{4-} \ \text{Cos.7mp. Cos.7.mp.}_{1} ... \ \text{Siu.*mr. Sin.*mr.}_{1} ... \ [\text{Sin.}\{(s+s_1+...)\,\frac{1}{2}\pi-(qp+q_1p_1+...+mr_1), (s+s_1+...)\,\frac{1}{2}\pi - (qp+q_1p_1+...+mr_1), (s+s_1+...)\,\frac{1}{2}\pi - (qp+q_1p_1+...+mr_1)$ $+ sr + s, r_1 + ...) m = m (qp Cos. \{(q+1)mp\}. Sec. mp + q, p, Cos. [(q, +1)mp].$ Sec. $mp_1 + ... + sr Cos. \left(\frac{1}{2}(s-1) \pi - (s+1) mr \right)$. Cosec. $mr + s_1 r_1 Cos. \left(\frac{1}{2}(s_1-1) \pi - (s+1) mr \right)$ - $(s_1 + 1) mr_1$ | Cosec. $mr_1 + ...$ | ... (612), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos s pz$. $Cos s, p_1 z$... Sin s rz. Sin s rz. $Sin. | (s+s_1+...) \frac{1}{2}\pi - (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x | \frac{xdx}{(m^2-n^2)^{\frac{1}{2}}} = \frac{\pi}{2m} Cos. q. mp.$ Cosg.mp, ... Sin.*mr. Sin.*mr, ... [qpSin. (q+1)mp]. Sec.mp+q,p, Sin. (q,+1)mp, [q,+1]mp, [qpSin. (q+1)mp]+ sr Sin[1(s-1) = -(s+1)mr]. Coscc. mr + s, r, Sin[1(s,-1) = -- (s,+1) mr,]. Cosec. mr, +...] ... (613), \(\int^{\infty} \) Cos. q px. Cos. 1, p, x... Sin. s rx. Sin. s r. x.

33. Tout comme dans les paragraphes précédents nons pourrons différentier ici quelques intégrales à facteur $Cos.^*rx$ par rapport à la constante s, et puis annuler cette constante: c'est le procédé du N°. 6, formules (1), (1). De même que là, il ne nous est pas permis ici d'appliquer cette méthode aux intégrales qui au lieu d'un tel Cosinus contiennent le Sinus d'un argument analogue: ici non plus nous n'obtiendrions des résultats valables. Observons encore que dans le cus où l'on aurait à différentier une fonction de la forme $2 - r(1 \pm e^{-2ar})^*$, il faudrait préalablement la transformer dans la forme équivalente $\left(\frac{1 \pm e^{-2ar}}{2}\right)^*$, pour obtenir enfin la valeur cherchée $t \frac{1 \pm e^{-2ar}}{2}$. Ainsi nous trouverons par les intégrales (557), (561), (562):

 $\int_{s}^{\infty} l \cos rz \frac{dz}{m^{3} - x^{1}} = \frac{\pi}{2m} mr = \frac{1}{2} r\pi \quad \text{(T. 415, N}^{\circ}. 14), \int_{s}^{\infty} l \cos rz \frac{dz}{m^{4} - x^{1}} = \frac{\pi}{4m^{2}} \left(l \frac{1 + e^{-2mr}}{2} + mr \right) \quad \text{(617)}, \int_{s}^{\infty} l \cos rz \frac{z^{2} dz}{m^{4} - z^{4}} = \frac{\pi}{4m} \left(mr - l \frac{1 + e^{-2mr}}{2} \right) \quad \text{(618)}.$

Maintenant appliquons notre procédé à la fonction $s Cos.*mr. Cos. \{(s+1)mr\}...f(m)$: nous aurons d'abord par la différentiation suivant $s: f(m) [Cos*mr. Cos. \{(s+1)mr\}...f(m)]$: $+ s (Cos.*mr. l Cos. mr. Cos. \{(s+1)mr\}...f(m)]$: $+ s (Cos.*mr. l Cos. mr. Cos. \{(s+1)mr]...f(m)]$: faisons évanouir la constante s et nous obtiendrons simplement f(m) Cos. mr. Dès-lors les intégrales (569), (570) fournissent $\int_{s}^{x} l Cos. rx. \frac{dx}{(m^{2}-x^{2})^{3}} = \frac{\pi}{4m^{2}} (mr - mr. Sec. mr.$

Cos. mr) = 0 (619),
$$\int_{a}^{\infty} l \cos rx \frac{x^{2} dx}{(m^{2}-x^{2})^{3}} = \frac{-n}{4m} (mr + mr \sec mr, \cos mr) = -\frac{1}{4}nr ... (620).$$
Ensuite nous déduisons de l'intégrale (577): $\int_{a}^{\infty} l \cos rx$. $Si.(x) \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{n}{2} |Ci.(m). l + mr Si.(m)| ... (621).$

Lorsque à présent nous passons aux intégrales à facteur Sin.rsx, les formules (581), (585), (580) nous donnent par l'internéciaire des équations de réduction analogues (**), (**') du N°. 6: $\int_{-\infty}^{\infty} t Sin.rsx \frac{ds}{m^2 - s^2} = -\frac{n}{2m} \left(\frac{1}{2} n - mr \right) = \frac{n}{4m} \left(2mr - n \right)$ (T. 415, N°. 13) [80], $\int_{-\infty}^{\infty} t Sin.rsx \frac{ds}{m^3 - s^4} = \frac{n}{4m^3} \left(t \frac{1 - e^{-2mr}}{2} + mr - \frac{1}{2} n \right)$... (622), $\int_{-\infty}^{\infty} t Sin.rsx \frac{s^2 ds}{s^2 - s^2} = \frac{n}{2m} \left(mr - \frac{1}{2} n - t \frac{1 - e^{-2mr}}{2} \right)$... (623) [81].

[80] La différence des deux intégrales T. 415, N°, 13 et 14, dont la dernière a été évaluée au

$$\int_{0}^{\infty} l \, Tg. \, rx \, \frac{x^{1} dx}{m^{1} - x^{1}} = \frac{\pi}{4m} \left[l \frac{e^{nx} + e^{-nx}}{e^{nx} - e^{-nx}} - \frac{1}{2} \pi \right] \dots (625).$$

[82] La différence entre ces intégrales et les précédentes (619), (620) donne encore:

$$\int_{s}^{\infty} \hat{l} \, \hat{T}g, \, rz \, \frac{dz}{(m^{1}-z^{2})^{4}} = \frac{n}{8m^{3}} \, (4mr-n) \, \dots \, (628),$$

$$\int_{s}^{\infty} l \, Tg, \, rz \, \frac{x^{3} dz}{(m^{1}-z^{2})^{3}} = \frac{n}{8m} \, (n+4mr) \, \dots \, (629).$$

commencement de ce Numéro, donne: $\int_{-\infty}^{\infty} l \, T_{S} \, rx \, \frac{dx}{m^{1} - x^{1}} = -\frac{\pi^{1}}{4m^{1}} \, (T. 415, N^{0}, 17).$ [81] Par voie de soustraction on déduit de ces deux dernières et des intégrales (617), (618) $\int_{-\infty}^{\infty} l \, T_{S} \, rx \, \frac{dx}{m^{1} - x^{1}} = \frac{\pi}{4m^{1}} \, \left\{ \frac{e^{m} - e^{-m}}{e^{m} + e^{-m}} - \frac{1}{4}n^{1} \right\} \, \dots$ (684),

Enfin l'intégrale (601) fournit: $\int_{x}^{x} t \sin rx$. $Si(x) \frac{dx}{m^{2}-x^{3}} = -\frac{\pi}{2} \left| \left(\frac{1}{2} \pi - mr \right) Si(\pi) - Ci(\pi) \cdot t \right| \dots$ (630) [83].

34. Retournons aux théorèmes (LIV) à (LXXXVII) et appliquons-y les développements (p) à (u) du N°. 7; alors nous aurons: $f(n) = e^{\epsilon}$, $f(n+\beta e^{mn}) = e^{e^{mn}} = e^{mn} = e^{m$

 $\int_{s}^{\infty} e^{s(\omega_{1} \cdot rx - Cost}(a \, Sin, \, rx) \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2m} e^{s(\omega_{1} \cdot rx - Sin, \, (a \, Sin, \, mr) - ... - (632)}, \int_{s}^{\infty} e^{s(\omega_{1} \cdot rx - s, \, (\omega_{2} \cdot rx$

^[83] Lorsqu'on soustrait les intégrales (630) et (621) on obtient:

 $[\]int_{-\infty}^{\infty} l \, Tg. \, rx. \, Si.(x) \, \frac{x dx}{m^{\frac{1}{2}} - \pi^{\frac{1}{2}}} \, = \, - \, \frac{1}{4} \, \pi^{\frac{1}{4}} \, Si.(m) \, \dots \, (631).$

Mais il fint observer encore, que les intégrales dont on traite dans ces Notes [80] à [83] auraient aussi pu être additionnées; de cette manière on avrait trouvé l'intégrale $\int_{-\infty}^{\infty} l(Sin.rx.\ Cox.rx).\ f(x)\,dx$; quand on y ajoute l'intégrale toujours connue $\int_{-\infty}^{\infty} l\,2,\,f(x)\,dx$, le résultat $\int_{-\infty}^{\infty} l\,Sin.\,2rx.\ f(x)\,dx$ autre chose que l'intégrale $\int_{-\infty}^{\infty} l\,Sin.\,rx.\ f(x)\,dx$ qu'on a employée, pour un r double: conime en cétt il en est chaque fois ainsi, on pourra reconnaître par-là l'exactitude et la validité de nos résultat-

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{s(u_{1},rx)} CoL(sSin,rx) \frac{dx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{4m^{3}} \left[e^{sr^{-mr}} + e^{sv_{2},mr} Sin_{*}(sSin,mr) - (686), \right.$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{s(u_{1},rx)} CoL(sSin,rx) \frac{dx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{4m} \left[e^{s(u_{1},mr)} - e^{ss^{-mr}} - e^{ss^{-mr}} - (687), \right.$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{s(u_{1},rx)} Sin_{*}(sSin,rx) \frac{dx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{4m^{3}} \left[e^{sv_{2}-mr} - e^{ss^{-mr}} - e^{ss^{-mr}} - CoL(sSin,mr)\right] ... (638), \right.$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{s(u_{1},rx)} Sin_{*}(sSin,rx) \frac{dx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{4} \left[2 - e^{se^{-mr}} - e^{sv_{2},mr} CoL(sSin,mr)\right] ... (639), \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{s(u_{1},rx)} + s_{*}(cu_{1},rx) + ... CoL(eSin,rx) + s_{*}(Sin,rx) + ... \frac{dx}{m^{3}-x^{3}} \left[e^{se^{-mr}} + s_{*}e^{-mr} + s_{*}e^{-mr} + ... + e^{-mr} + s_{*}e^{-mr} + s_{*}e^{-mr} + ... + ... \right] \frac{dx}{m^{3}-x^{3}} \left[e^{se^{-mr}} + s_{*}(cu_{1},rx) + ... Sin_{*}(sSin,mr) + e^{-sSin}, r_{*}x + ... \right] \frac{x^{3}dx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{4m} \left[e^{s(u_{1},rx)} + s_{*}(Sin,rx) + ... Sin_{*}(sSin,mr) + e^{-sSin}, r_{*}x + ... \right] \frac{x^{3}dx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{4m^{3}} \left[e^{se^{-mr}} + s_{*}e^{-mr} + ... + ... + s_{*}Sin_{*}(r_{*}x + s_{*}) + ... +$$

 $+ m \left[sr Cox(sSin.mr+mr) + s_1 r_1 Cox(s,Sin.mr_1+mr_1) + ... \right] ... (640), \int_{s}^{\infty} e^{sCox.nr_2 + s_1 Cox.r_2 + s_1} e^{sCox.nr_2 + s_1} e^{sCox.nr_2 + s_2} e^$

soumises à la différentiation par rapport à la constante s sous le signe d'intégration: procédé que l'on a exposé au N°. 9. C'est ainsi qu'on trouve: $\int_{-\infty}^{\infty} e^{s \ell \omega_{k,r,r}} Cos. (s Sin. rx + rx) \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{\pi}{2m} e^{s \ell \omega_{k,r,r}} Sin. (s Sin. mr + mr) \dots (656),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{s \ell \omega_{k,r,r}} Sin. (s Sin. rx + rx) \frac{xdx}{m^2 - x^2} = -\frac{n}{2} e^{s \ell \omega_{k,r,r}} Cos. (s Sin. mr + mr) \dots (657),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{s \ell \omega_{k,r,r}} s_{s}^{c,\omega_{k,r,r}} cos. (s Sin. rx + x, Sin. r, x + x, Sin. r, x + rx) \frac{dx}{m^3 - x^2} = \frac{\pi}{2m} e^{s \ell \omega_{k,r,r}} s_{s}^{c,\omega_{k,r,r}} cos. (r, s - w. Sin. (s Sin. rx + x, Sin. r, x + w. r.) \dots (658),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{s \ell \omega_{k,r,r}} s_{s}^{c,\omega_{k,r,r}} cos. (s Sin. rx + x, Sin. r, x + w. r.) \dots (658),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{s \ell \omega_{k,r,r}} s_{s}^{c,\omega_{k,r,r}} cos. (s Sin. rx + x, Sin. r, x + w. r.) \dots (658),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{s \ell \omega_{k,r,r}} s_{s}^{c,\omega_{k,r,r}} cos. (s Sin. rx + x, Sin. r, x + w. r.) \dots (658),$

35. Les intégrales qu'on vient de trouver au dernier Numéro peuvent être

+ $s_1 \ Sin. \ r_1 x + ... + r_r x) \frac{r dx}{m^2 - x^2} = - \frac{\pi}{2} \ \sigma s Cos. \ m \cdot s_r Cos. \ mr_r + ... \ Cos. (c Sin. \ mr_r + + s_1 Sin. \ mr_1 + ... + mr_e) (659), <math>\int_0^\infty \sigma s^{1/3s_r \cdot r} \ Cos. (c Sin. \ rx + rx) \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{\pi}{4\pi^2} \left\{ sss^{-mr_r} + \sigma s^{1/3s_r} \cdot mr + sss^{1/3s_r} \cdot sss^{-mr_r} + \sigma s^{1/3s_r} \cdot mr + mr_r \right\} (669), <math>\int_0^\infty \sigma s^{1/3s_r \cdot r} \ dss^{-mr_r} \cdot dss^{-mr_r} \cdot mr_r + \sigma s^{1/3s_r} \cdot mr_r + mr_r \right\} (669), \int_0^\infty \sigma s^{1/3s_r \cdot r} \ dss^{-mr_r} \cdot mr_r + mr_r +$

 $+ s_1 Sin.mr_1 + ... + mr_s - m Cos. mr_s$ for $Cos.(sSin.mr + mr) + s_1 r_1 Cos.(s, Sin.mr_1 + mr_1) + ...$ - $-mr_a \mid Cos.(s_aSin.mr_a + mr_a) - s_aSin.(s_aSin.mr_a + mr_a).Sin.mr_a \mid] ... (672),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.r_x + s_xCos.r_x + ...}$ $Cos(eSin.rx + s_1Sin.r_1x + ... + r_ex) \frac{x^2dx}{(s_1 - s_1)/2} = -\frac{\pi}{4m} e^{sCos.mr + s_1Cos.mr_1 + ...} [Sin.(eSin.mr + s_1Cos.mr_1 + ... + ...]$ + s, Sin. mr, + ... + mra) + m Cos, mro. (sr Cos. (s Sin. mr + mr) + s, r, Cos. (s, Sin. mr, + mr,)+...) + + mr_a { $Cos.(s_aSin.mr_a+mr_a)$ - $r_aSin.(s_aSin.mr_a+mr_a)$, $Sin.mr_a$] ... (673), $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.rx \cdot s_a} cos.r_a + ...$ $Sin.(sSin. rx + s_1Sin. r_1x + ... + r_sx) \frac{xdx}{(m^2 - x^2)^2} = \frac{\pi}{4m} e^{sCos. mr + s_1Cos. mr_1 + ...}$ $\lceil Cos.mr_s \cdot \rceil sr Sin. (s Sin. mr + mr) + s.r. Sin. (s. Sin. mr_1 + mr_1) + ... \rceil + r_s Sin. (s. Sin. mr_a + mr_a) +$ $+ s_a r_a Cos.(s_a Sin. mr_a + mr_a)$. $Sin. mr_a$] ... (674), $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos. rx + s_a Cos. r_a x + ...} Sin.(e Sin. rx + ...)$ $+ \epsilon_1 Sin. \ r_1 x + ... + r_a x) \frac{x^2 dx}{(m^2 - x^2)^2} = \frac{\pi}{4} e^{iCos. mr + s_a Cos. mr_a + ...} [2 Cos. (s Sin. mr + s_a Cos. mr_a)]$ $+s_1Sin.mr_1+...+mr_4$ - m Cos. mr_4 . $\{srSin.(sSin.mr+mr)+s_1r_1Sin.(s,Sin.mr,+mr_1)+...\}$ -- mr_a [Sin. $(s_a Sin. mr_a + mr_a) + s_a Cos. (s_a Sin. mr_a + sor_a)$. Sin. mr_a] ... (675), $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos. rs}$ $Cos.(s Sin. rx + rx). Si.(x) = \frac{x dx}{x^{\frac{1}{2}} - x^{\frac{1}{2}}} = \frac{n}{2} e^{s Cos. mr} Sin.(s Sin. mr + mr). Si.(m) ... (676),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{z \cos x} Sin_s(sSin_s rx + rx). Si_s(x) \xrightarrow{dx} = -\frac{\pi}{2\pi i} e^{z \cos x} r Cos.(sSin_s mr + mr). Si_s(m) = (677),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos. rx + s_{c}Cos. r_{c}x + ...} Cos. (s Sin, rx + s_{1}Sin, r_{1}x + ... + r_{c}x). Si.(x) = \frac{x_{c}dx}{a_{1}2 - a_{2}x} =$ $= \frac{n}{2} e^{sCos. mr + \epsilon, Cos. mr_1 + \dots} Sin. (s Sin. mr + \epsilon_1 Sin. mr_1 + \dots + mr_s). Si. (m) \dots (678),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos, rx + s, Cos, r, x + \dots} Sin. (s Sin, rx + s, Sin, r_1x + \dots + r_nx). Si.(x) = \frac{dx}{x^2 - x^2} =$ = $-\frac{\pi}{2}$ estos. $mr + s_1 tos. mr_1 + ... Cos. s Sin. <math>mr + s_1 Sin. mr_1 + ... + mr_n \cdot Sin(m) ... (679).$

Observons au sujet de ces intégrales qu'il n'est pas nécessaire en général que la constante r_* se trouve parmi les r de l'exponentielle, bien que telle en ait été l'origine; seulement il faut excepter ici les intégrales (672) à (675) qui contiennent encore dans leur valeur la constante s_* elle-même. Il est vrai qu'on peut l'annuler et rendre ainsi la valeur plus simple, mais alors aussi cet s_* ne peut plus se trouver dans l'exponentielle. Quand on préfère ne pas l'en bannir, les formules, ayant la forme que nous leur avons donnée, permettent une simplification

après que nous les aurons écrites tout entières dans chaque cas spécial; car alors à chaque terme qui se trouve le dernier entre les crochets, il en correspond un autre analogue à facteur s_*r_* , de telle nature qu'ils se laissent réunir dans un seul terme $s_*r_*Cos.(s_*Sin.mr_*+2mr_*)$ ou $s_*r_*Sin.(s_*Sin.mr_*+2mr_*)$, comme on en rencontre dans les quatre intégrales précédentes (668) à (671).

86. Passons aux développements (e) à (ae) du N². 10; mais ne nous servons que des deux dernières formules, vu qu'elles comprennent les deux autres couples comme cas particuliers. Pour cette supposition on trouve en doublant de suite tous les p et tous les r: f(a) = 1, $f(a+\beta e^{-sc}) = (1+e^{-2ap})^r$ $(1+e^{-2ap})^r$, ... $e^{te^{-ns}} + t_s e^{-ns} + \cdots$, $f(a+\beta e^{ns}) = (1+e^{-2ap})^r$, ... $e^{te^{-ns}} + t_s e^{-ns} + \cdots$, $f(a+\beta e^{ns}) = (1+e^{-2ap})^r$, ... $e^{te^{-ns}} + t_s e^{-ns} + \cdots$, $f(a+\beta e^{ns}) = (1+e^{-2ap})^r$, ... $e^{te^{-ns}} + t_s e^{-ns} + \cdots$, $f(a+\beta e^{ns}) = (1+e^{-2ap})^r$, ... $e^{te^{-ns}} + t_s e^{-ns} + \cdots$, $f(a+\beta e^{ns}) = (1+e^{-2ap})^r$, ... $e^{te^{-ns}} + t_s e^{-ns} + \cdots$, $f(a+\beta e^{ns}) = (2Cos,np)^r$, $e^{te^{-ns}} + t_s e^{ns} + \cdots$, $e^{te^{-ns}} + t_s e^{ns} + t_s e^{ns} + \cdots$, $e^{te^{-ns}} + t_s e^{ns} + t_s e^{ns} + \cdots$, $e^{te^{-ns}} + t_s e^{ns} + t_s e^{ns} + \cdots$, $e^{te^{-ns}} + t_s e^{ns} + t_s e^{n$

Lorsqu'on a égard à ces considérations, on trouve successivement:

$$\int_{s}^{\infty} Cos5px. Cos5, p_1 x... Sin, trx. Sin, t_1 x... e^{tCos. nx + t_1 Cos. n_1 + t_2 - Cos.} \left[(s + s_1 + ...) \frac{1}{2} n - (qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ...) x - t Sin. ux - t_1 Sin. u_1 x - ... \right] \frac{dx}{m^2 - x^2} =$$

$$= \frac{\pi}{2m} Cos5mp. Cos5, mp_1 - Sin, t_2 nr, Sin, t_3 mr_1 - e^{tCos. mx + t_1 Cos. ms_1 + ... - Sin.} \left[(s + s_1 + ...) \frac{1}{2} n - (qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ...) m - t Sin. mu - t_1 Sin. mu_1 - ... \right] (680),$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos5px. Cos5, p_1 x... Sin, trx. Sin, t_1 x... e^{tCos. nx + t_1 Cos. n_1 + ... - Sin.} \left[(s + s_1 + ...) \frac{1}{2} n - (qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ...) x - t Sin. ux - t_1 Sin. u_1 x - ... \right] \frac{xdx}{m^2 - x^2} =$$

$$= \frac{\pi}{2} \left[2 - 3, ... - s - s, ... - Cos5mp. Cos5, mp_1 - Sin, t_2 r, ... - sin. t_3 r, ... - t Cos. ms_1 + ... - Cos. ms_1 + ... - t Cos. ms_1 - ... - Cos. ms_2 - ... - ... - Cos. ms_2 - ... - .$$

Cos. $|(e+s_1+...)| \le \pi - (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)m - t Sin. mu - t_1 Sin. mu_1-...|$... (681), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. spx. \quad Cos. s. p_1 x ... \quad Sin. srx. \quad Sin. s_1 r_1 x ... \quad e^{\frac{1}{2}} Cos. ux + t_1 Cos. u_1 x + ... \quad Cos. \frac{1}{2} (s + s_1 + ...) + \frac{1}{2} \pi = -1$ $-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x - tSin. ux - t_1Sin. u_1x-...) \frac{dx}{dx} =$ $= \frac{\pi}{4\pi^3} \left[2^{-q-q}, \dots, -j-r, \dots \right. \left. (1+e^{-2\pi p})^q \left. (1+e^{-2\pi p})^q \dots \right. \left. (1-e^{-2\pi r})^r \dots \right. \left. (1-e^{-2\pi r})^r \dots \right. \right.$ e te-mu + t, e-mu, + ... + Cos. 9 mp. Cos. 9 mp. ... Sin. 9 mr. Sin. 9 mr. ... etCos. mu + t, Cos. mu, + ... $Sin. \left\{ (s+s_1+...) \ \ \frac{1}{2} \ \pi - (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)m - t \ Sin. \ mu - t_1 \ Sin. \ mu_1-... \ \right\} \ \ ... \ \ (682),$ $- (qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ...)x - tSin. ux - t_1Sin. u_1x - ... | \frac{x^2dx}{u^4 - x^4} =$ $=\frac{\pi}{4-m}\left[\operatorname{CosSmp. CosS.mp}_{1}...\operatorname{Sin.tmr}_{1}...\operatorname{Sin.tmr}_{1}...\operatorname{ctCos.mu}_{1}+i,\operatorname{Cos.mu}_{1}+...\operatorname{Sin.t}_{1}(s+s_{1}+...)\right]\pi$ $-\left(qp+q_1p_1+\ldots+sr+s_1r_1+\ldots\right)m-t\,Sin.\,mu-t_1Sin.\,mu_1-\ldots\right]-2-q-s_1-\ldots-s_1-\ldots$ $(1+e^{-2mp})^q (1+e^{-2mp})^{q_1} (1-e^{-2mr})^q (1-e^{-2mr})^{r_1} (1-e^{-2mr})^{r_2} \cdots e^{4e^{-mn}+t_1e^{-mn}+\cdots} \cdots (683),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. spx. \quad Cos. s, p_1 x \dots \quad Sim. srx. \quad Sim. s_1, r_1 x \dots \quad e^{tCos. ux + t}, Cos. u, x + \dots \quad Sim. \left\{ (s + s_1 + \dots) \stackrel{!}{\underline{\cdot}} \pi - \dots \right\}$ $-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x - tSin. ux - t_1Sin. u_1x-...$ $=\frac{\pi}{4m!} \left[2^{-q-q}, \dots, s-s, \dots (1+e^{-2mp})! \left(1+e^{-2mp}, \frac{1}{2}, \dots (1-e^{-2mr})! \left(1-e^{-2mr}\right)! \dots (1-e^{-2mr})! \right]$ e te-mu + t, e-mu + ... - Cossmp. Coss.mp. ... Sin.*mr. Sin.*mr. sin.*imr. ... etCos. mu + t, Cos. mu + +... $Cos. \mid (s+s_1+...) \mid \pi - (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)m - tSin.mu - t_1Sin.mu - t_1Sin.mu \mid \dots \mid] \ ... \ (684),$ ∫ Cos.Spx. Cos.7,p,x... Sim.srx. Sim.srx. etCos. mx + t, Cos. m, x + ... Sim. ((s + s, + ...) ↓ π — $-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x - tSin. ux - t_1Sin. u_1x-...|\frac{x^1dx}{w^4-x^4} =$ $= \frac{\pi}{4} \left[2 - 2 - q_1 - \dots - q_r - \dots - (1 + e^{-2mp}) q_1 + e^{-2mp_1} q_1 \dots - (1 - e^{-2mr})^{g_1} (1 - e^{-2mr})^{g_2} \dots - (1 - e^{-2mr})^{g_1} \dots - (1 - e^{-2mr})^{g_2} \dots - (1 - e^{-2mr})^{g$ e te-ma + t,e-ma + ... - Cos.9mp. Cos.9.mp. ... Sin.9mr. Sin.9mr. Sin.1.mr ... e tCos. ma + t, Cos. ma + ... Cos. $\{(s+s_1+...)\frac{1}{2}n-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)m-t \, Sin. \, mu-t_1 \, Sin. \, mu_1-...\}$... (685), $- (qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ...)x - tSin. uz - t_1Sin. u_1x - ... \} \frac{dx}{(m^2 - x^2)^2} =$

 $=\frac{\pi}{4m^3} \operatorname{Cos} \operatorname{Smp.} \operatorname{Cos} \operatorname{Sinp}_1 \dots \operatorname{Sin}^s \operatorname{mr.} \operatorname{Sin}^s \operatorname{mr.} \operatorname{e}^{t\operatorname{Cos.} \operatorname{mu}+t, \operatorname{Cos.} \operatorname{mu}} + \dots \left[\operatorname{Sin.} \left(s+s_1+\dots\right) \frac{1}{2}\pi - \dots \right]$ $+ q_1 p_1 \cos[(q_1 + 1)mp_1]$. Sec. $mp_1 + ... + sr \cos[(s-1) \frac{1}{2}n - (s+1)mr]$. Cosec. mr + $+ s_1 r_1 \cos (s_1 - 1) + \pi - (s_1 + 1) m r_1 \cdot \cos c \cdot m r_1 + ... + tu \cos (t \sin m u + m u) +$ $+ t_1 u_1 Cos.(t_1 Sin. mu_1 + mu_1) + ...)$] ... (686), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.9px. Cos.9.px. Sin.9.px. Sin.9.px. Sin.9.px.$ $e^{t(os. ux + t, Cos. u, x + ... Cos. (s + s_1 + ...) \frac{1}{2}\pi - (qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ...)x - tSin. ux -$ $-t_1Sin. w_1x-...$ $\frac{x^2dx}{(m^2-x^2)^2}=-\frac{\pi}{4m}$ Coesamp. Coesamp... Sin. mr. Sin. mr. Sin. mr. etCos. mu + t, Cos. mu, + ... [Sin. \((s + s_1 + ...) \) \(\frac{1}{2} \pi - (qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ...)x - tSin. mu - tSin. mu - tSin. mu -t, Sin. mu, -... | + m $(qp Cos. \{ (q+1) mp \}. Sec. mp + q, p, Cos. | (q, +1) mp, |. Sec. mp, +... +$ $+ sr Cos. (s-1) \downarrow \pi - (s+1)mr \rfloor$. Cosec. $mr + s_1 r_1 Cos. (s_1-1) \downarrow \pi - (s_1+1)mr_1 \rfloor$. Cosec. $mr_1 + ... + mr_2 = 1$ $+ \operatorname{tu} \operatorname{Cos.}(\operatorname{tSin.} \operatorname{mu} + \operatorname{mu}) + \operatorname{t_1u_1} \operatorname{Cos.}(\operatorname{t_1Sin.} \operatorname{mu_1} + \operatorname{mu_1}) + \ldots)] \ \ldots \ (687), \ \int^{\infty} \operatorname{Cos.}\operatorname{fpx.} \ \operatorname{Cos.}\operatorname{fpx.} \ \operatorname{Cos.}\operatorname{fpx.}$ $Sin^{s}rx. Sin^{s}, r, x... e^{tCos. ux + t}, Cos. u, x + ... Sin. (s+s, +...) frac{1}{2}\pi - (qp+q, p, +... + sr + s, r, +...)x - ...$ - $t \sin ux - t_1 \sin u_1 z - ...$ $\frac{xdx}{(m^2 - x^2)^2} = \frac{\pi}{2m} \cos x mp$. $\cos x mp_1 ... \sin x mr$. $\sin x mr_1 ...$ $e^{tCos.mu+t}$, Cos.mu, +... [qpSin.[(q+1)mp]. Sec. mp+q, p, Sin.[(q+1)mp]]. Sec. mp, +... + $+ sr Sin. \mid (s-1) \frac{1}{2}\pi - (s+1)mr \mid . Cosec. mr + s_1 r_1 Sin. \mid (s_1-1) \frac{1}{2}\pi - (s_1+1)mr_1 \mid . Cosec. mr_1 + ... + .$ + $tu Sin.(t Sin. mu + mu) + t_1 u_1 Sin.(t_1 Sin. mu_1 + mu_1) + ...] ... (688), \int_0^{\infty} Cos. spx. Cos. s. p_1 x ...$ $Sin^{s}rx. Sin^{s}r_{1}x... e^{tCos.ux+t_{1}Cos.u.x+...}Sin. | (s+s_{1}+...) \frac{1}{2}\pi - (qp+q_{1}p_{1}+...+sr+s_{1}r_{1}+...)x - (qp+q_{2}p_{3}+...+sr+s_{3}r_{4}+...)x - (qp+q_{3}p_{3}+...+sr+s_{3}r_{4}+...)x - (qp+q_{3}p_{3}+...+sr+s_{3}r_{4}+...)x - (qp+q_{3}p_{3}+...+sr+s_{3}r_{4}+...)x - (qp+q_{3}p_{3}+...+sr+s_{3}r_{4}+...)x - (qp+q_{3}p_{3}+...+sr+s_{3}r_{4}+...)x - (qp+q_{3}p_{3}+...+sr+s_{3}r_{4}+...)x - (qp+q_{3}p_{3}+...+sr+s_{3}r_{4}+...+sr+s_{3$ - $t \sin ux - t_1 \sin u_1x - \dots$ | $\frac{x^3 dx}{(m^2 - x^2)^3} = \frac{\pi}{4} \left[\cos x mp. \cos x mp_1 \dots \sin x mr. \sin x mr_1 \dots \cos x mr_1 \dots \sin x mr_1 \dots \cos x mr_1 \dots \cos$ $e^{tCos. mx + t_1Cos. mx_1 + ...}$ (Cos. $(s+s_1+...) \stackrel{1}{=} \pi - (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)m - tSin. mx - tSin. mx$ $-t_1 Sin. mu_1 - ... - m [qp Sin. | (q+1)mp | . Sec. mp + q, p, Sin. | (q,+1)mp, | . Sec. mp, + ... +$ $+ \operatorname{sr} \operatorname{Sin.} \mid (s-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s+1)mr \mid . \operatorname{Cosec.} mr + s_1 r_1 \operatorname{Sin.} \mid (s_1-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_1+1)mr_1 \mid . \operatorname{Cosec.} mr_1 + \dots + mr_n \mid . \operatorname{Cosec.} mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \operatorname{Cosec.} mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi - (s_n-1)mr_n \mid . \dots \mid (s_n-1) \stackrel{t}{\underline{}} \pi$ $+ tu Sin.(t Sin. mu + mu) + t_1 u_1 Sin.(t_1 Sin. mu_1 + mu_1) + ...]) - 2 - q - q_1 - ... - s - q_1 - ...] ... (689),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. q.p.x. \quad Cos. q.p., x... \quad Sin. q.r.x. \quad Sin. q.r.x. \quad e^{tCos. u.x} + t, Cos. u.x + t. \quad Cos. \{(s+s,+...)\}, \pi = tCos. u.x + t$ $-(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x-tSin.ux-t_1Sin.u_1x-...|.Si.(x) = \frac{xdx}{-1}$ $= \frac{\pi}{5} \left[\textit{Cos.gmp. Cos.s.mp}_1 \dots \textit{Sin.smr. Sin.smr}_1 \dots \textit{etCos.mu+t.Cos.mu}_1 + \dots \textit{Sin.} \right] (s+s_1+\dots) \frac{1}{2}\pi - \dots + \frac{1}{5}\pi - \dots +$ - $(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)x$ - tSin. mu - $t_1Sin. mu_1-...$ Si.(m) -

$$\begin{array}{lll} & = 2 \cdot q \cdot q, \cdots - s \cdot t, \cdots & Ci.(m)] & \ldots & (690), \int_{s}^{\infty} Cos.\pi \, px. & Cos.\pi, \, p_1x. & Sin.^s.rx. & Sin.^s.r_1, x... \\ & \varepsilon^{tCos.mx + t_1/cos.m_1x + \cdots } Sin.^t \left(s + s_1 + \cdots \right) \frac{1}{2} \, n & = (qp + q_1p_1 + \cdots + sr + s_1r_1 + \cdots) x - t \, Sin. \, mx - \\ & = -t_1Sin. \, m_1x - \cdots \right). & Si.(x) & \frac{dx}{m^2 - x^2} & = \frac{\pi}{2m} \quad Si.(m). & \left[2 \cdot q \cdot q_1, \cdots - s^{-t_1-\cdots} - Cos.\pi \, mp. \\ & Cos.\pi, \, mp_1, \cdots \, Sin.^t sm.r_1, \, Sin.^t, \, mr_1, \cdots \, \varepsilon^{tCs.mv + t_1/Cst.mv}, \, t \cdots \, Cos. & \left[(x + s_1 + \cdots) \frac{1}{2} \, n - (qp + q_1p_1 + \cdots + s^{-t_1-t_1} - t) \right]. & (691). \end{array}$$

Nous pouvons observer à l'égard de ces formules qu'elles contiennent trois sortes différentes de fonctions Cos, p_{ix} , $Sin, *rx, e^{iCos, xx}$; — qu'il n'est pas nécessaire qu'elles y soient présentes toutes à la fois, de sorte que par l'annulation des s, des q, on des l, nous en déduirons des intégrales, où il se trouve respectivement des combinaisons des facteurs $Cos, *p_{ix}$ avec les autres $e^{iCos, xx}$, des Sin, *rx avec les $e^{iCos, xx}$ et enfin des $Cos, *p_{ix}$ avec les Sin, *rx; or, ces dernières formules, nous les avons trouvées déjà du N^{x} , 32; — et enfin que dans chacune de ces trois catégories, on peut prendre un nombre absolument arbitraire de fonctions. Encore pourrions-nous les différentier par rapport aux constantes qu'elles contiennent, pourvu que toutefois nous ayons égard aux observations faites plus hant à l'égard des cas d'exception, qui se présentent quelquefois. Il nous menerait trop loin d'entreprendre ici tons ces calculs, quoique les résultats ne fussent pas dénués d'intérêt: mais nous nous contenterons maintenant d'un seul cas, qui donne lieu ensuite à des formules très-simples et non moins remarquables.

37. C'est-à-dire, nous introduirous dans la quantité polynôme, sous les signes trigonométriques Covinus ou Sinus, nu terme de la forme v.x., qui ne dépend nullement des constantes q, p, s, r: ce qui aura lieu par suite de la différentiation des formules nequises au dernier Numéro par rapport à un l, qu'on pourra considérer ensuite comme nyant disparu. Ce procédé, employé déjà avec succès dans les paragraphes précédents, ne nous servira pas moins bien ici, et nous conduira à des résultats nouveaux quoique très-simples, par l'intermédiaire de quelques suppositions propres à simplifier les formules pour la plupart très-générales.

Or, nous aurons:

$$\int_{s}^{\infty} Cos, \tau px, Cos, \tau, p_1 x \dots Sin, \varepsilon rx, Sin, \varepsilon, r_1 x \dots \varepsilon t Cos, u + t_1 Cos, u, x + \dots Cos, \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} = - \\ - (pp + q_1 p_1 + \dots + sr + s_1 r_1 + \dots + u_s) x \dots \varepsilon t Sin, u x \dots \varepsilon t_1 Sin, u_1 x \dots \right\} \frac{dx}{m^2 - x^2} = \\ = \frac{u}{2m} Cos, \tau wp, Cos, \tau, mp_1 \dots Sin, \varepsilon unr, Sin, \varepsilon, unr_1 \dots \varepsilon t Cos, u x + t_1 Cos, u, x + \dots Sin, \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} = - \\ + \frac{u}{2m} Cos, \tau wp, Cos, \tau, mp_1 \dots Sin, \varepsilon unr, Sin, \varepsilon, unr_1 \dots \varepsilon t Cos, u x + t_1 Cos, u, x + \dots Sin, \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} = - \\ + \frac{u}{2m} Cos, \tau wp, Cos, \tau, unp_1 \dots Sin, \varepsilon unr_1 \dots \varepsilon t Cos, u x + t_1 Cos, u, x + \dots Sin, \left\{ (s + s_1 + \dots) \right\} = - \\ + \frac{u}{2m} Cos, \tau wp, Cos, \tau, unp_1 \dots Sin, \varepsilon unr_1 \dots \varepsilon t Cos, u x + t_1 Cos, u x + t_2 Cos, u x + t_3 Cos, u x + t_4 Cos, u x + t_4 Cos, u x + t_5 Cos, u x + t$$

[84] Pour montrer ici comment ces résultats généraux mènent à diverses intégrales spéciales, annulons d'abord tous les t et nous obtiendrons, en écrivant désormais u au lieu de ua; $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. * px. Cos. * p, x... Sia. * rx. Sia. * r, x... Cos. (s+s, +...) : \pi - (qp+q, p, +... +$ $+ sr + s_1r_1 + ... + u)x_1^{\frac{1}{2}} = -\frac{\pi}{g_{10}} Cos.^{\frac{1}{2}} mp. Cos.^{\frac{1}{2}} mp_1... Sin.^{\frac{1}{2}} mr. Sin.^{\frac{1}{2}} mr_1...$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. \stackrel{q}{\cdot} px. \quad Cos. \stackrel{q}{\cdot} p_1 x \dots \quad Sin. \stackrel{r}{\cdot} rx. \quad Sin. \stackrel{r}{\cdot} (s+s_1+\dots) \stackrel{!}{\cdot} \pi - (qp+q_1p_1+\dots + p_1p_2+\dots + p_2p_2+\dots + p_2p_2+\dots$ $+ sr + s_1r_1 + ... + u)x$ $= \frac{\pi}{2}$ Cos. 1 mp. Cos. 5 mp. ... Sin. 1 mr. Sin. 1 mr. ... Cos. $|(s+s_1+...)|$; $\pi=(qp+q,p_1+...+sr+s,r_1+...+u)m|$ (695). On pout simplifier ces formules tout de suite en y faisant $qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...+u=t$, où alors ce t, qui n'a aucune relation avec le t du texte, doit être plus grand que qp+q,p,+...+ + sr + s₁r₁ + ..., vu que toutes les constantes q, p, s, r, u sont supposées positives. Dès-lors on a $\int_{-\infty}^{\infty} \cos s \, px. \quad \cos s \, px. \quad \sin s \, rx. \quad \sin s \, rx. \quad \cos \left[(s+s_1+\ldots) + n - tx \right] \quad \frac{dx}{m_1 - m_2} =$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. \, ipz. \quad Cos. \, i: \, p_1 x \dots \quad Sin. \, irx. \quad Sin. \, i: \, r_1 x \dots \quad Sin. \, \left\{ (s+s_1+\ldots) \, \right\} \, \frac{x dx}{m^1-x^1} =$ Cos. * mp. Cos. *: mp. ... Sin. * mr. Sin. *: mr. ... Cos. $\{s+s_1+...\}$ $\{\pi-mt\}$... (697). Maintenant faisons d'abord tous les s et ensuite tous les q égaux à zéro, nous aurons: $\int_{0}^{\infty} Cos.^{q}px. Cos.^{q}p_{1}x... Cos. tx \frac{dx}{m^{1}-x^{1}} = \frac{\pi}{2m} Cos.^{q}mp. Cos.^{q}mp_{1}... Sin. mt ... (698),$ $\int_{0}^{\infty} Cos.spx. Cos.s.p._{1}x... Sin. tx \frac{xdx}{x^{2}-x^{2}} = -\frac{\pi}{2} Cos.smp. Cos.s.mp._{...} Cos.mt. (699), (t>qp+q.p._{1}+...).$ $\int_{0}^{\infty} Sin^{4}rx. \quad Sin^{4}r_{1}x... \quad Cos.\left[(s+s_{1}+...) + n - tx\right] \quad \frac{dx}{m^{2}-x^{2}} = - \quad \frac{\pi}{2m} \quad Sin^{4}m^{2}...$ $\int_{s}^{\infty} Cos \pi px. \ Cos \pi_{1} p_{1} x \dots \ Sin^{s} rx. \ Sin^{s} r_{1} x \dots \ e^{tCos. us + t_{1}} Cos. us + \dots \ Cos. | (s + s_{1} + \dots) \frac{1}{2} \pi - \dots \ e^{t} p_{2} + q_{1} p_{1} + \dots + s r + s_{1} r_{1} + \dots + u_{s}) x - t \ Sin. ux - t_{1} Sin. u_{1} x - \dots | \frac{dx}{m^{4} - x^{4}} = \frac{dx}{m^{3}} \left[2^{-g} - g_{1}, \dots, -s_{s} - \dots \ (1 + e^{-2mp_{1}} p_{1} (1 + e^{-2mp_{1}} p_{1}, \dots (1 - e^{-2mp_{1}} p_{1}, \dots e^{tCos. un + t_{1}} Cos. un + t_{1} Cos. un + \dots \ e^{tCos. un + t_{1}} - \dots \ e^{tCos. un + t_{1}$

 $Sin, t'mr_1, \dots Sin, \{\{s+s_1+\dots\} \mid n-mt\}$ (700). $\int_s^\infty Sin, t^r x_s, Sin, t^r x_t, x_t, Sin, \{\{s+s_1+\dots\} \mid n-tx\} = \frac{\pi}{m^3-x^3} = \frac{\pi}{2} Sin, t^r mr_s, Sin, t^r mr_1, \dots$ $Cos_t \{\{s+s_1+\dots\} \mid n-mt\} \dots (701), \{t>x_t+s_tr_1+\dots\}. \text{ Enfin bornons-nous à un seul facteur } Cos, t^r p_x \text{ ou } Sin, t^r x_t, \text{ et nous trouverous:}$

Les conditions, auxquelles t est soumis, résultent de celles que nous avons vues valoir pour les intégrales (696) et (697). Et nous veilà parrenus enfin à des intégrales simples, de grand intérêt, que j'ai déduites de tout autre manifer dans l'Exposé de la théorie etc. (l'ome VIII des Verhand. der Kon. Akademie van Wetenschappen), Troisième Partie, Méthode 28, Nº, 17.

$$\begin{array}{lll} &= \frac{n}{4m^2} \left[-2^{-q-r_1} \cdots \cdots -i - \cdots (1+e^{-2mp})^q \left(1+e^{-2mp_1}\right)^{r_1} \cdots \left(1-e^{-2mr_1}\right)^{r_1} \cdots \left(1-e^{-2mr_1}\right)^{r_1} \cdots e^{te^{-mr_1}} + \cdots -m \kappa_1 + Costup_1 \cdot Cost_1 sup_1 \cdots Sin_1 sur_1 \cdot Sin_1 sur_1 \cdots e^{te^{2ms_1}} \cdots + t_1 \cdot Cos. m_r + \cdots \cdot Cos. \left[(e+s_1+\cdots) \frac{1}{2} n - (qp+q_1p_1+\cdots +sr_1+r_1+\cdots +s_1)m - t \cdot Sin_1 suu - t_1 \cdot Sin_1 sun_1 \cdots \right] \right] - (708), \\ \int_{\infty}^{\infty} Costpp. Cost. p_1 x - Sin_1 rex. \cdot Sin_1 r_1 x - e^{tCosus_1 r_1} \cdots e^{tCosus_1 r_1} \cdots \cdot Sin_1 \left[(s+s_1+\cdots) \frac{1}{2} n - (qp+q_1p_1+\cdots +sr_1+r_1+\cdots +s_2)x - t \cdot Sin_1 sux_1 - \cdots \right] \frac{x^2 dx}{m^4-x^4} &= \frac{n}{4} \left[2^{-q-r_1} \cdots -t^{-r_1} \cdots \cdots \cdot (1+e^{-2mp_1})^r \cdots \left(1+e^{-2mp_1}\right)^r \cdots \left(1-e^{-2mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-2mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots -m s_2 + e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{mr_1} + \cdots +e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot \left(1-e^{-mr_1} + \cdots +e^{-mr_1}\right)^r \cdots \cdot$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos, \tau px, Cos, tx \frac{dx}{m^{1}-x^{1}} = \frac{\pi}{4m} \left[2-t \left(e^{ny} + e^{-ny} \right) t e^{-nt} + Cos, \tau mp, Sin, mt \right] \dots (710),$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos, \tau px, Cos, tx \frac{x^{2} dx}{m^{1}-x^{1}} = \frac{\pi}{4m} \left[Cos, \tau mp, Sin, mt = 2-t \left(e^{ny} + e^{-ny} \right) t e^{-nt} \right] \dots (711),$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos, \tau px, Sin, tx \frac{x^{2} dx}{m^{1}-x^{1}} = \frac{\pi}{4} \left[2-t \left(e^{ny} + e^{-ny} \right) t e^{-nt} - Cos, \tau mp, Cos, mt \right] \dots (712),$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos, \tau px, Sin, tx \frac{x^{2} dx}{m^{1}-x^{2}} = -\frac{\pi}{4} \left[Cos, \tau mp, Cos, mt + 2-t \left(e^{ny} + e^{-ny} \right) t e^{-nt} \right] (713), (oh partout t > gp),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, \tau x, Cos, \{ \frac{1}{2}x^{1} - tx \} \frac{dx}{m^{1}-x^{2}} = \frac{\pi}{4} \left[2-t \left(e^{ny} - e^{-nx} \right) \tau e^{-nt} - Sin, \tau m, Sin, \{ \frac{1}{2}x^{2} - mx^{2} \} \right] (714),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, \tau x, Cos, \{ \frac{1}{4}x^{2} - tx \} \frac{dx}{m^{1}-x^{2}} = \frac{\pi}{4} \left[Sin, \tau m, Sin, \{ \frac{1}{2}x^{2} - mx^{2} \} - e^{-nx} \right] e^{-nt} + Sin, \tau m, Cos, \{ \frac{1}{4}x^{2} - mx^{2} \} \right] (715),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, \tau x, Sin, \{ \frac{1}{2}x^{2} - tx \} \frac{dx}{m^{1}-x^{2}} = \frac{\pi}{4} \left[Sin, \tau m, Cos, \{ \frac{1}{4}x^{2} - mt \} + 2-t \left(e^{ny} - e^{-nx^{2}} \right) e^{-nt} \right] (715),$$

$$(oh partout (t > sr).$$

^[83] Ici il faut faire subir aux intégrales la même opération que dans la note précédente: mais il faudra nous contenter des résultats finaux. A cet effet annulons d'abord toutes les constantes t; pais tous les q et q en q expendent en q en q en q expendent en q expendent et q expendent expendent et q expendent expendent et q expendent expenden

 $\int_{-\infty}^{\infty} Cosspx, \ Coss_{ip}, x... \ Sin^{s}rx, \ Sin^{s}r, x... \ e^{tCos. ux+t}, cos. u, s+... \ Cos. \left\{(s+s_{1}+...) \right\} \pi =$ $-\left(qp+q_1p_1+\ldots+sr+s_1r_1+\ldots+u_s\right)x-tSin.\ ux-t_1Sin.\ u_1x-\ldots\Big|\frac{dx}{(-2s-s)^{3/2}}=$ = $-\frac{\pi}{L_{-1}}$ Cossmp. Coss.mp., ... Sin.smr. Sin.smr., ... $e^{t\cos mx + t_1\cos mx_1 + ...}$ [Sin.] $(s + s_1 + ...)$] π — + m Cos. mus. (qp Cos. (q+1)mp |. Sec. mp + q,p, Cos. (q,+1)mp, |. Sec. mp, +... + $+sr Cos. \{(s-1)\}\pi - (s+1)mr\}$. Cosec. $mr + s, r, Cos. \{(s, -1)\}\pi - (s, +1)mr, \{.Cosec. mr, +...+$ + tu Cos.(tSin. mu + mu) + t, u, Cos.(t, Sin. mu, + mu, + mu, + mu) + mu | Cos.(toSin. muo + mu) -- taSin.(taSin.mua+mua). Sin.mua] ... (718), f Cos. spx. Cos. s. p. Cos. s. p. x... Sin. srx. Sin. s. r. x... $e^{tCos. \, ux + t_1 Cos. \, u_1 x + \dots} \, Cos. \{(s + s_1 + \dots) \, \frac{1}{4} \, \pi - (qp + q_1 p_1 + \dots + sr + s_1 r_1 + \dots + u_s)x = 0$ - tSin, $ux - t_1$ Sin, $u_1x - ...$ | $\frac{x^2dx}{(u^2 - x^2)^2} = \frac{\pi}{4u}$ | Cosamp. Cosamp₁... Sin.mr. $Sins, mr_1 \dots e^{gCor mu + t_1Cos.mu} + \dots \lceil Sin. \rceil (s+s,+\dots) \frac{1}{2}\pi - (qp+t_1p_1 \dots + sr+s, r_1+\dots + u_s)m - \dots$ - t Sin. mn - t, Sin. mu, -... - m Cos. mu, (qp Cos. [(q+1) mp]. Sec. mp + $+ q_1 p_1 \cos (q_s + 1) m p_1 |$. Sec. $m p_1 + ... + sr \cos (s - 1) \frac{1}{2} \pi - (s + 1) m r$. Cosec. $m r + 1 \sin (s - 1) \frac{1}{2} \pi - (s + 1) m r$. $+ s, r, Cos. (s, -1) + \pi - (s, +1) mr, |. Cosec. mr, +... + tu Cos. (t Sin. mu + mu) +$ +t, u, Cos.(t, Sin.mu, +mu,)+...)-mu, Cos.(t_aSin.mu_a+mu_a)-t_aSin.(t_aSin.mu_a+mu_a)Sin.mu_a), (719) $\int_{-\infty}^{\infty} Cosspx, Cossp_1x \dots Sin_s^s rx, Sin_s^s r_1x \dots e^{sCos, ux+t_1Cos, u_1x+\dots} Sin_* \{(s+s_1+\dots)_{\frac{1}{2}}\pi -(qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...+n_s)x-tSin. ux-t_1Sin. u_1x-...] \frac{xdx}{(m^2-x^1)^2} =$ = $-\frac{\pi}{2}$ Cos.sup, Cos.s.up, Sin.sur, Sin.sur, ct'os. mu + t, Cos. mu, + ... [Cos. mu, (qpSin.] (q+1)mp]. Sec. $mp + q_1p_1$ Sin. $(q_1+1)mp_1$, Sec. $mp_1+...+sr$ Sin. $(s-1)\frac{1}{2}\pi-(s+1)mr_1$. Corec. $mr_1+...+sr$ Sin. $(s-1)\frac{1}{2}\pi-(s+1)mr_1$. $+ s, r, Sin, (s, -1) \stackrel{!}{\cdot} n - (s, +1) mr, 1$. Cosec. mr, + ... + tu Sin, (t Sin, mu + mu) + $+ t_1 u_1 Sia. (t_1 Sin. mu_1 + m u_1) + ...) + u_a Sin. (t_a Sin. mu_a + m u_a) +$ + ta Cos. (ta Sin. mna + mna). Sin. mna] ... (720), \(\int \text{Cos. Sin. to etCos. $ux + t_1Cos. u_1x + \cdots$ Sin. $\{(s+s_1+\cdots)\}$ $\pi = (qp+q_1p_1+\cdots+sr+s_1r_1\cdots+u_s)x$ = $t \, Sin. \, ux = t_1 \, Sin. \, u_1 x = ... | \frac{x^2 \, dx}{t_{m^2} = x^1 \, V^1} = - \frac{\pi}{2} \, Cos. smp. \, Cos. s. mp_1... \, Sin. s. mr_1...$ e (Cos. mu + t, Cos. mu, + ... (Cos. | (s+s, +...) \frac{1}{2} \pi - (qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ... + u_s)m -- t Sin. mu - t, Sin. mu, -... + m Cos. mu, [qp Sin. | (q+1) mp]. Sec. mp + $+ q_1 p_1 \quad Sin. \{(q_1 + 1) m p_1\}. \quad Sec. \quad m p_1 + \dots + sr Sin. \{(s - 1) \frac{1}{2} \pi - (s + 1) mr_1\}. \quad Cosec. \quad mr_1 + \dots + tu \quad Sin. \{(t Sin. m m + mu) + t + t_1 n_1 Sin. \{(t_1 Sin. m m_1 + m_1) + \dots \} + mu_n\}. \quad Sinc. \quad mr_1 + \dots + tu \quad Sin. \{(t Sin. m m_2 + m_1) + t_2 Cos. \{(t_1 Sin. m m_2 + m_1) + t_3 Cos. \{(t_2 Sin. m m_2 + m_2) + t_4 Cos. \{(t_2 Sin. m m_2 + m_2) + t_4 Cos. \{(t_2 Sin. m m_2 + m_2) + t_4 Cos. \{(t_1 Sin. m m_2 + m_2) + t_4 Cos. \{(t_1 Sin. m m_2 + m_2) + t_4 Cos. \{(t_1 Sin. m m_2 + m_2) + t_4 Cos. \{(t_1 Sin. m m_2 + m_2) + t_4 Cos. (t_1 Sin. m n_2 + m_2) + t_4 Cos. (t_1 Sin. m n_2 + m_2) + t_4 Cos. (t_1 Sin. m n_2 + m_2) + t_4 Cos. (t_1 Sin. m n_2 + m_2) + t_4 Cos. (t_1 Sin. m n_2 + m_2) + t_4 Cos. (t_1 Sin. m n_2 + m_2) + t_4 Cos. (t_1 Sin. m n_2 + m_2) + t_4 Cos. (t_1 Sin. m n_2 + m_2) + t_4 Cos. (t_1 Sin. m_2 + m_2) + t_4 Cos. ($

[86] Opérons tout comme dans la dernière note et nous aurons: $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. \, ^{q}px. \quad Cos. \, tx \quad \frac{dx}{(m^{2}-x^{2})^{2}} \quad = \quad \frac{\pi}{4 \, m^{2}} \quad Cos. ^{q}mp. \quad (Sin. \, mt \, - \, m \, Cos. \, \left[(t-qp) \, m \, \right].$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. \, ^{4}px. \quad Cos. \, tx \quad \frac{x^{2}dx}{(m^{2}-x^{2})^{2}} \; = \; - \quad \frac{\pi}{4 \, m} \quad Cos. \, ^{4}mp. \quad (Sin. \, mt \; + \; m \; Cos. \, \left[(t-qp) \, m \right].$ $\int_{-\infty}^{\infty} \cos^{s} px. \quad Sin. \quad tx \quad \frac{xdx}{(m^{2}-x^{2})^{2}} \quad = \quad \frac{\pi}{2m} \quad Cos. \quad mp. \quad [qp \quad Cos. \mid (t-pq)m] \cdot Sin. \mid (q+1)mp \mid .$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. \tau px. \quad Sin. \quad tx = \frac{x^{2}dx}{(m^{2}-\pi)!^{2}} = \frac{\pi}{2} \quad Cos. \tau mp. \quad (Cos. \quad mt + qmp \quad Cos. \left\{ (t-pq)m \right\}.$ Sin. | (q+1) mp |. Sec. mp + m (t-pq) Sin. | (t-pq) m | (725), (où partout $t \ge qp$). $\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{r}rx. \ Cos. \left(\frac{1}{2}s\pi - tx\right) \frac{dx}{(m^{2} - x^{2})^{2}} = -\frac{\pi}{4m^{2}} Sin.^{r}mr. \left(Sin. \left(\frac{1}{2}s\pi - mt\right) + m Cos. \left| (t - sr) m \right| \right).$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin_* \epsilon_{TX}. Cos.(\frac{1}{\epsilon} s \pi - tx) \frac{x^1 dx}{(m^1 - x^1)^2} = \frac{\pi}{4m} Sin_* \epsilon_{mT}. (Sin_*(\frac{1}{\epsilon} s \pi - mt) - m Cos.(t - sr) m),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin_{s}^{s} rx. \ Sin_{s}(\frac{1}{s} s \pi - tx) \frac{rdx}{(m^{\frac{1}{s}} - x^{\frac{1}{s}})^{\frac{1}{s}}} = -\frac{\pi}{2m} \ Sin_{s}^{s} rur. \left[sr \ Cos. \left[(t - sr)m\right]. \ Sin_{s}^{s} \left[(s - 1)\frac{1}{s} \pi - tx\right]\right] + \frac{rdx}{(m^{\frac{1}{s}} - x^{\frac{1}{s}})^{\frac{1}{s}}} = -\frac{\pi}{2m} \ Sin_{s}^{s} rur. \left[sr \ Cos. \left[(t - sr)m\right]. \ Sin_{s}^{s} \left[(s - 1)\frac{1}{s} \pi - tx\right]\right] + \frac{rdx}{(m^{\frac{1}{s}} - x^{\frac{1}{s}})^{\frac{1}{s}}} = -\frac{\pi}{2m} \ Sin_{s}^{s} rur. \left[sr \ Cos. \left[(t - sr)m\right]. \ Sin_{s}^{s} \left[(s - 1)\frac{1}{s} \pi - tx\right]\right] + \frac{rdx}{(m^{\frac{1}{s}} - x^{\frac{1}{s}})^{\frac{1}{s}}} = -\frac{\pi}{2m} \ Sin_{s}^{s} rur. \left[sr \ Cos. \left[(t - sr)m\right]. \ Sin_{s}^{s} \left[(s - 1)\frac{1}{s} \pi - tx\right]\right] + \frac{rdx}{(m^{\frac{1}{s}} - x^{\frac{1}{s}})^{\frac{1}{s}}} = -\frac{\pi}{2m} \ Sin_{s}^{s} rur. \left[sr \ Cos. \left[(t - sr)m\right]. \ Sin_{s}^{s} \left[(s - 1)\frac{1}{s} \pi - tx\right]\right]$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{2}rx. Sin.(\frac{1}{2}s\pi - tx) \frac{x^{3}dx}{(m^{3} - x^{2})^{2}} = -\frac{\pi}{2} Sin.^{2}mr. \left[Cos.(\frac{1}{2}s\pi - mt) + smr Cos.(\frac{1}{2}t - rt) m \right].$ Sin. $\{(s-1) \mid n = (s+1)mr \mid Cosec. mr + m (t-sr) Sin. \{(t-sr)m \mid 1 ... (729), (oil partout <math>t \ge sr$).

$$- (qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ... + u_s)x - t Sin. ux - t, Sin. u_1x - ...]. Si.(x) \frac{dx}{m^2 - x^2} =$$

$$= \frac{\pi}{2m} Cos. smp. Cos. smp_1... Sin. tmr. Sin. tmr_1... ct(vs. ms + t, Cos. ms_1 + ... Cos. [(s + s_1 + ...) \frac{1}{2} \pi - (qp + q_1p_1 + ... + sr + s_1r_1 + ... + u_s)m - t Sin. ms_1 - t, Sin. ms_1 - ...] ... (731) [S7].$$

A l'égard de ces formules il faut remarquer qu'ici, quoique la constante u_* dérive son existence en général de la circonstance qu'elle se trouvait primitivement dans l'exponentielle, il reist plus besoin qu'il en soit ainsi: excepté dans les intégrales (718) à (721), parce que celles-ci contiennent en outre la constante t_* , qui accompagne le u_* ; lorsqu'on préfère annuler ce t_* , ces formules se simplifieront pour ce cas. En outre, quand on écrit dans les intégrales l'expression tout entière pour chaque cas qu'on rencontre, il se trouvera parmi les termes $t_*u_*Cos_*(t_*Sin.mu_*+mu_*)$ toujours celui pour n=a, qui correspond à l'autre terme au coefficient u_*t_* , et ceux-ci pourront toujours se combiner dans un seul.

35. Les développements du N°. 13 pourront aussi trouver leur application auprès de nos théorèmes. A cet effet on a d'abord pour les formules (qf) et (qg): $f(n) = 1, \ f(a+\beta e^{-nr}) = \frac{1-e^{-nr}}{1-e^{-nr}}, \ f(a+\beta e^{mr}) = \frac{1-e^{nr}}{1-e^{nr}} = \frac{1}{2} \ | 1-Cos. smr + \\ + Sin. smr. Cot. \frac{1}{2}mr | + \frac{1}{2}i | - Sin. smr + (1-Cos. smr) Cot. \frac{1}{2}mr |$ et de même $f(a+\beta e^{-nr}) = \\ = \frac{1}{2} \ | 1-Cos. smr + Sin. smr. Cot. \frac{1}{2}mr | - \frac{1}{2}i | - Sin. smr + (1-Cos. smr) Cot. \frac{1}{2}mr |$ puis $\frac{d}{d\beta} \cdot f(a+\beta e^{nr}) = \frac{d}{d\beta} \cdot \frac{1-\beta^{c}e^{nr}}{1-\beta e^{nr}} = \frac{[-1+sCot.[(s-1)mr] - (s-1) Cos. smr] + }{2(1-c)}$

Répétons encore que la constante t dans ces dernières notes n'a rien de commun avec les t qui figurent dans les exponentielles du texte.

+i[sSin,[(s-1)mr] - (s-1)Sin, smr], où pour obtenir $\frac{d}{d\beta}f(a+\beta e^{-mr)}$ nous n'avons qu'à changer le signe de i. Après avoir mis 2π pour e son de no pour

n'avons qu'à changer le signe de i. Après avoir mis 2r pour r, afin de ne pas avoir de fractions, nous trouverons:

$$\int_{*}^{x} \left[1-\text{Cos. 2srx} + \text{Sin. 2srx. Cot. rx}\right] \frac{dx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \left[-\text{Sin. 2smr} + (1-\text{Cos. 2smr}) \cdot \text{Cot. mr}\right],$$

$$\int_{*}^{x} \left[-\text{Sin. 2srx} + (1-\text{Cos. 2srx}) \cdot \text{Cot. rx}\right] \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2} \left[1+\text{Cos. 2smr} - \text{Sin. 2sur. Cot. mr}\right].$$

Mais par l'intermédiaire des formules (**\omega*), (\$\beta_n\$) et de l'intégrale $\int_{\pi}^{\infty} \frac{dx}{m^2-x^2} = 0$ (T. 19, N°. 4) (\$\beta_n\$), ces résultats se prêtent à une réduction et donnent plus simplement:

$$\int_{x}^{\infty} Sin_{x} 2 srx. \ Cot. rx \ \frac{dx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \ (1-Cot. 2 snr) \ Cot. mr = \frac{\pi}{m} \ Sin_{x}^{2} snr. \ Cot. mr \ _ \ (736).$$

$$\int_{x}^{\infty} (1-Cos. 2 srx) \ Cot. rx \ \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = 2 \int_{x}^{\infty} Sin_{x}^{2} srx. \ Cot. rx \ \frac{xdx}{n^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{n} \ (1-Sin_{x}^{2} snr. \right)$$

Cot. mr) ... (737). Ensuite a-t-on
$$\int_{a}^{\infty} \left[1 - Cos. 2 e r x + S i s. 2 e r x. Cot. r x\right] \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{a}{4m^{2}} \left\{2 \frac{1 - e^{-2 e r r}}{1 - e^{-2 e r}} - S i s. 2 e r r + (1 - Cos. 2 e r r), \int_{a}^{\infty} \left[1 - Cos. 2 e r x + S i s. 2 e r r\right] \right\}$$

$$+ Sin. 2erx. Cot. rx] \frac{x^2 dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{4m} \left\{ -2 \frac{1 - e^{-2\pi nr}}{1 - e^{-2\pi nr}} - Sin. 2mr + (1 - Cos. 2smr) \ Cot. mr \right\},$$

$$\int_{s}^{\infty} \left[-Sin. \ 2erx + (1 - Cos. \ 2erx) \ Cot. \ rx \right] \frac{xdx}{m^4 - x^4} = \frac{n}{4m^2} \left[2 \frac{1 - e^{-2enr}}{1 - e^{-2err}} - 1 + Cos. \ 2enr - e^{-2err} \right]$$

$$- Sin. \ 2enr. \ Cot. \ mr \right], \quad \int_{s}^{\infty} \left[-Sin. \ 2erx + (1 - Cos. \ 2erx) \ Cot. \ rx \right] \frac{x^3 dx}{m^4 - x^4} =$$

 $=\frac{\pi}{4}\left\{2-2\frac{1-e^{-2\pi nr}}{1-e^{-2nr}}-1+\text{Cos. 2smr}-\text{Sin. 2smr}.\text{ Cot. mr}\right\}.\text{ Lorsqu'on a égard aux}$ formules $(\beta\beta),(\beta\gamma),(\beta\gamma),(\beta\gamma),(\beta\gamma),(\beta\delta),(\delta\gamma)$, on peut simplifier ces intégrales de la manière

$$\int_{a}^{\infty} Sin. 2 e r r. Col. r x \frac{dx}{m^4 - x^4} = \frac{n}{4m^2} \left[2 \frac{1 - e^{-2mr}}{1 - e^{-2mr}} - Sin. 2 e m r + (1 - Cos. 2 e m r) Col. m r - 1 + e^{-2mr} + Sin. 2 e m r \right] = \frac{n}{4m^2} \left[(1 - e^{-2mr}) \frac{1 + e^{-2mr}}{1 - e^{-2mr}} + (1 - Cos. 2 e m r) Col. m r - (1 - 8) \right]$$

$$\int_{a}^{\infty} Sin. 2 e r x. Col. r x \frac{x^2 d x}{n^4 - e^4} = \frac{\pi}{4m^2} \left[(1 - Cos. 2 e m r) Col. m r - (1 - e^{-2mr}) \frac{1 + e^{-2mr}}{1 - e^{-2mr}} \right], (739),$$

 $\int_{-\infty}^{\infty} (1 - \cos 2\pi rx) \cot rx \frac{x dx}{m^{\frac{1}{2}} - r^{\frac{1}{2}}} = 2 \int_{-\infty}^{\infty} \sin 2\pi rx \cdot \cot rx \frac{x dx}{m^{\frac{1}{2}} - r^{\frac{1}{2}}} = \frac{\pi}{4m^{\frac{1}{2}}} \left\{ 2 \frac{1 - e^{-2\pi rr}}{1 - e^{-2\pi rr}} - \frac{1}{2m^{\frac{1}{2}} - r^{\frac{1}{2}}} \right\} = \frac{\pi}{4m^{\frac{1}{2}}} \left\{ 2 \frac{1 - e^{-2\pi rr}}{1 - e^{-2\pi rr}} - \frac{1}{2m^{\frac{1}{2}} - r^{\frac{1}{2}}} \right\}$ $-1 + \cos 2\pi r - \sin 2\pi r$. $\cot mr + e^{-2\pi r} - \cos 2\pi r$ $\Big| = \frac{n}{4m^2} \Big| (1 - e^{-2\pi r}) \frac{1 + e^{-2\pi r}}{1 - e^{-2\pi r}} \Big|$ — Sin. 2 smr. Cot. mr] ... (740), $\int_{0}^{\infty} (1 - \cos 2\pi x) \cot x \frac{x^{3} dx}{m^{4} - x^{4}} = 2 \int_{0}^{\infty} \sin^{3} \pi x$ $Col. rz = \frac{x^{2} dx}{\frac{1}{2} - \frac{1}{2} - \frac{1}{2}} = \frac{\pi}{4} \left\{ 2 - Sin. \ 2emr. \ Col. \ mr - \left(1 - e^{-2smr}\right) \frac{1 + e^{-2mr}}{\frac{1}{2} - \frac{2mr}{2}} \right\} \dots (741).$ Encore a-t-on $\int_{-\pi}^{\infty} \left[1 - \cos 2\pi x + \sin 2\pi x, \cot \pi x\right] \frac{dx}{(-\pi^2 - \pi^2)^2} = \frac{\pi}{4\pi^2} \left[\left[-\sin 2\pi x + \sin 2\pi x\right] \right]$ $+ (1 - \cos 2smr) \ Cot. mr] - \frac{1}{2} mr[-1 + s \cos ((s-1)2mr) - (s-1) \ Cos. 2smr]. \ Cosec. 2mr],$ $\int_{-\infty}^{\infty} \left[1 - \cos 2 \sin x + \sin 2 \sin x \cdot \cot x \right] \frac{x^2 dx}{\left[\sin 2 \cos x - \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \right]} = \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \left[\left[\sin 2 \cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] - \cos 2 \cos x \right] = \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \sin^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 2 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos^2 x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos^2 x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos^2 x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos^2 x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[\cos^2 x - \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \right] = \frac{\pi}{4 \cos^2 x} \left[$ $- \frac{1}{4}mr[-1 + s Cos.\{(s-1) 2mr\} - (s-1) Cos. 2smr]. Cosec. 2mr\}, \int_{-\infty}^{\infty} [-Sin. 2srx + 1]$ + (1-Cos.2srx) Cot.rx] $\frac{xdx}{(m^2-r^2)^2} = \frac{\pi r}{m} [sSin. | (s-1) 2mr | - (s-1) Sin. 2smr]$ Cosec. 2 mr, $\int_{a}^{\infty} \left[-\sin 2\pi x + (1 - \cos 2\pi x) \right] \frac{x^{3} dx}{(m^{2} - x^{2})^{2}} = \frac{\pi}{4} \left[1 - \cos 2\pi m + \sin 2\pi m \right]$ Cot. mr] - 2 - 1 mr [| s Sin. ((s-1) 2 mr | - (s-1) Sin. 2 smr]. Cosec. 2 mr]. Mais nous pouvons employer ici à bon effet les intégrales (β_i) , $(\beta\lambda)$, (βk) , (βk) , (βk) , (βk) , $(\beta \mu)$, et par leur substitution convenable les intégrales précédentes obtiendront les formes considérablement plus simples: $\int_{-\infty}^{\infty} Sin. \ 2srx. \ Cot. \ rx \ \frac{dx}{(m^2-x^2)^2} = \frac{n}{4m^2} \ | (1-Cos. \ 2smr) \ Cot. \ mr - \frac{1}{2}mr \ Cosec. \ ^2mr. \ [-1+$ $\int_{-\infty}^{\infty} Sin. \ 2 \, s \, r \, x. \quad Cot. \ r \, x \quad \frac{x^2 dx}{(m^2 - x^2)^2} = - \quad \frac{\pi}{4m} \quad \{(1 - Cos. \ 2 \, s \, m \, r) \quad Cot. \ m \, r \ +$ + mr Cosec. mr. [-1 + s Cos. (s-1) 2 mr] - (s-1) Cos. 2 s mr] + + $2 em \tau$ Cos. $2 em \tau$ (743), $\int_{1}^{\infty} (1 - Cos. 2 er x)$ Cot. $\tau x \frac{x dx}{(m^2 - x^2)^2}$ = $2\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{2} erx$. Cot. $rx = \frac{xdx}{(m^{2}-x^{2})^{2}} = \frac{nr}{2m} |Cosec.^{2} mr. [s Sin.](s-1) 2mr|$ - (s-1) Sin. 2 smr] + 2 smr Sin. 2 smr | ... (744), $\int_{-\infty}^{\infty} (1 - \cos 2 s r x) \cos r x \frac{x^3 dx}{(m^2 - x^2)^2} =$

= 2 $\int_{-\infty}^{\infty} Sin^{-2} srx$. Col. $rx = \frac{x^2 dx}{(m^2 - x^2)^2} = \frac{-\pi}{4}$ | 1 - Sin. 2 smr. Col. mr



$$= 2 \int_{s}^{x} Sin,^{2} 2srx, \ Tang, rx \ \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = -\frac{n}{2} \left(1 + Sin, 4smr, Tang, mr\right) \dots \left(749\right) \left[88\right].$$
 Puis on trouve
$$\int_{s}^{m} \left[1 + Cox, 4srx - Sin, 4srx, Tang, rx\right] \frac{dx}{m^{4}-x^{4}} = \frac{n}{4m^{2}} \left[2 \frac{1 + e^{-(2s+1)2mr}}{1 + e^{-2mr}} + Sin, 4smr - (1 - Cox, 4smr) \ Tang, mr\right], \int_{s}^{n} \left[1 + Cox, 4srx - Sin, 4srx, Tang, rx\right] \frac{x^{2}dx}{m^{4}-x^{4}} = \frac{n}{4m} \left[-2 \frac{1 + e^{-(2s+1)2mr}}{1 + e^{-2mr}} + Sin, 4smr - (1 - Cox, 4smr) \ Tang, mr\right], \int_{s}^{x} \left[Sin, 4srx, - (1 - Cox, 4srx) \ Tang, rx\right] \frac{x^{2}dx}{m^{4}-x^{4}} = \frac{n}{4m^{2}} \left[2 \frac{1 + e^{-(2s+1)2mr}}{1 + e^{-2mr}} - 1 - Cox, 4smr + Sin, 4smr, Tang, mr\right], \int_{s}^{x} \left[Sin, 4srx, - (1 - Cox, 4srx) \ Tang, rx\right] \frac{x^{2}dx}{m^{4}-x^{4}} = \frac{n}{4} \left[2 - 2 \frac{1 + e^{-(2s+1)2mr}}{1 + e^{-2mr}} - 1 - Cox, 4smr + Sin, 4smr, Tang, mr\right].$$
 Mais lorsqu'on emploie les intégrales $(\beta \beta), (\beta \gamma), (\beta \gamma), (\beta \gamma), (\beta \gamma), (\beta \gamma), (\beta \gamma), (\beta \gamma)$ de plus haut, ces intégrales se prétent encore à une réduction, et l'on trouve les intégrales plus simples:
$$\int_{s}^{\infty} Sin, 4srx, Tang, rx \frac{dx}{m^{4}-x^{4}} = \frac{n}{4m^{3}} \left[-2 \frac{1 + e^{-(2s+1)2mr}}{1 + e^{-2mr}} - Sin, 4smr + (1 - Cox, 4smr)\right]$$
 Tang, $mr - (1 - e^{-4smr}) \frac{1 - e^{-2mr}}{1 + e^{-2mr}} = \frac{n}{4m^{3}} \left[(1 - Cox, 4smr) \ Tang, mr - (1 - e^{-4smr}) \ Tang, mr + (2s - 2mr) \$

^[88] Doublons les constantes s dans les intégrales (736) et (737) et ajoutons ces valeurs aux intégrales du texte, alors après avoir écrit r au lieu de 2r, nous aurons:

 $[\]int_{s}^{\infty} Sin. \ 2 \ srx. \ Cosec. \ rx = \frac{dx}{m^{2} - x^{1}} = \frac{\pi}{m} \quad Sin. \ 2 \ srx. \ Cosec. \ nr = \dots$ (750), $\int_{s}^{\infty} Sin. \ 2 \ srx. \ Cosec. \ rx = \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} = -\frac{\pi}{4} \quad Sin. \ 2 \ srr. \ Cosec. \ nr = \dots$ (751).

$$= 2 \int_{s}^{\infty} Sin.^{2} 2 \sigma x, \quad Tang. \ rx \frac{x^{3}dx}{m^{4} - x^{4}} = \frac{\pi}{4} \left[(1 - e^{-4\pi r}) \frac{1 - e^{-2\pi r}}{1 + e^{-2\pi r}} - 2 - Sin. 4 s s r. \right]$$

$$Tang. mr] ... (755) \ [S9]. \ \ \text{Encore a-t-on} \int_{s}^{\infty} \left[1 + Cos. 4 \sigma rx - Sin. 4 \sigma rx. \ Tang. rr \right] \frac{dx}{(m^{2} - x^{2})^{2}} = \frac{\pi}{4m^{2}} \left[Sin. 4 \sigma nr - (1 - Cos. 4 \sigma rr) \ Tang. mr - \frac{1}{2} mr Sec.^{2} mr. \left\{ - 1 + 2 \sigma Cos. \left[(2s + 1) 2 mr \right] + (2s + 1) \ Cos. 4 \sigma nr \right\} \right], \int_{s}^{\infty} \left[1 + Cos. 4 \sigma rx - Sin. 4 \sigma rx. \ Tang. rs \right] \frac{x^{3}dx}{(m^{2} - x^{2})^{3}} = \frac{\pi}{4m} \left[Sin. 4 \sigma nr - (1 - Cos. 4 \sigma nr) \ Tong. mr + \frac{1}{2} mr Sec.^{2} mr. \frac{1}{4} - 1 + 2 \sigma Cos. \left[(2s + 1) 2 mr \right] + (2s + 1) \ Cos. 4 \sigma rr \right] \right], \int_{s}^{\infty} \left[Sin. 4 \sigma rx - (1 - Cos. 4 \sigma rx) \ Tang. rs \right] \frac{x^{3}dx}{(m^{2} - x^{2})^{2}} = \frac{\pi}{2m} \left[2 \sigma Sin. \frac{1}{2} (2s + 1) mr \right] + (2s + 1) Sin. 4 \sigma nr \right] Sec.^{2} mr. \int_{s}^{\infty} \left[Sin. 4 \sigma rx - (1 - Cos. 4 \sigma rx) \ Tang. rr \right] \frac{x^{3}dx}{(m^{2} - x^{2})^{2}} = \frac{\pi}{4} \left[2 \left[1 + Cos. 4 \sigma nr - Sin. 4 \sigma nr. \ Tang. mr - 2 - \frac{1}{2} nr Sec.^{2} mr. \left[2 \sigma Sec. \frac{1}{2} (2s + 1) 2 \sigma r \right] + (2s + 1) Sin. 4 \sigma nr \right] \right]. Ces intégrales peuvent être simplifices à l'aide des formules $(9s). (9s). (9s).$$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin.2 \, exx. \, Cosec. \, rx \, \frac{dx}{m^3 - x^2} \, = \frac{\pi}{4m^3} \left[(1 - Cos. \, 2 \, exr.) \, \, Cosec. \, mr \, + \, 2 \, \frac{1 - e^{-2 \, rav}}{e^{\mu \nu} - e^{-\mu \nu}} \, \dots \, (756). \right]$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin.2 \, exx. \, Cosec. \, rx \, \frac{x^2 \, dx}{m^3 - x^2} \, = \, \frac{\pi}{4m} \left[(1 - Cos. \, 2 \, exr.) \, \, Cosec. \, mr \, - \, 2 \, \frac{1 - e^{-2 \, rav}}{e^{\mu \nu} - e^{-\mu \nu}} \, \dots \, (757). \right]$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin.3 \, exx. \, Cosec. \, rx \, \frac{x^2 \, dx}{m^3 - x^3} \, = \, \frac{\pi}{8 \, m^3} \left[2 \, \frac{1 - e^{-2 \, rav}}{e^{\mu \nu} - e^{-\mu \nu}} \, - \, Sin. \, 2 \, exr. \, \, Cosec. \, mr \, \right] \dots \, (759).$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} Sin.3 \, exx. \, Cosec. \, rx \, \frac{x^2 \, dx}{m^3 - x^3} \, = \, - \, \frac{\pi}{8} \, \left[Sin. \, 2 \, exr. \, \, \, Cosec. \, mr \, + \, 2 \, \frac{1 - e^{-2 \, rav}}{e^{\mu \nu} - e^{-\mu \nu}} \, \right] \dots \, (759).$$

^[89] Afin de pouvoir prendre la somme de ces intégrales et des intégrales précédentes analogues (738) à (741), il faut préalablement doubler les s dans celles-ci: puis après-coup il faut prendre r au lieu de 2r, et ainsi il viendre;

[90] Ces intégrales peuvent être ajoutées aux précédentes (742) à (745) lorsque dans celles-ci on prend un s double; ensuite on peut substituer r au lieu de 2r, et on trouvers:

$$\int_{s}^{\infty} Sin. \ 2 \, srx. \ Cosec. \ rx \ \frac{dx}{(m^1-x^2)^3} = \frac{\pi}{4m^3} \left[(1-Cos. \ 2 \, smr) \ Cosec. \ mx - smr \ Sin. \ 2 \, smr. \right] \quad (764).$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin. \ 2 \, srx. \ Cosec. \ rx \ \frac{x^2 \, dx}{(m^1-x^2)^3} = \frac{-\pi}{4m} \left[(1-Cos. \ 2 \, smr) \ Cosec. \ mr + smr \ Sin. \ 2 \, smr. \right] \quad (765).$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin.^2 \, srx. \ Cosec. \ rx \ \frac{x \, dx}{(m^2-x^2)^3} = \frac{\pi}{4m} \left[(-Cos. \ 2 \, smr) \ Cosec. \ mr - smr \ Cosec. \ rx \ \frac{x \, dx}{(m^2-x^2)^3} = \frac{\pi}{4m} \left[(-Cos. \ 2 \, smr) \ Cosec. \ mr. \ Sin. \ 2 \, smr - smr \ Cosec. \ rx \ \frac{x \, dx}{(m^2-x^2)^3} = \frac{\pi}{4m} \left[(-Cosec. \ 2 \, smr) \ Cosec. \ mr + smr \ Cosec. \ rx \ \frac{x^2 \, dx}{(m^2-x^2)^3} = \frac{\pi}{4m} \left[(-Cosec. \ 2 \, smr) \ Cosec. \ 2 \, smr \ Cosec. \ mr - smr \ Cosec. \ rx \ \frac{x^2 \, dx}{(m^2-x^2)^3} = \frac{\pi}{4m} \left[(-Cosec. \ 2 \, smr) \ Cosec. \ 2 \, smr \ Cosec. \ 2 \, smr \ Cosec. \ mr - smr \ Cosec. \ mr \ - smr \ - smr \ Cosec. \ mr \ - smr \ -$$

[81] Agissant de la même manière que dans les notes précédentes, on déduit de ces intégrales en combinaison avec les précédentes (746), (747):

 $\int_{a}^{\infty} Sin. \ 2 \ srx. \ Cosec. \ rx. \ Si.(z) \frac{zdx}{m^{2}-x^{2}} = \pi \ Sin.^{2} smr. \ Cosec. \ mr. \ Si.(m) \ \dots (770),$

Puis on trouve pour les développements (ak) et (al): f(a) = 1, $f(a+\beta e^{-ax}) =$ $= \frac{1 - q^{s} e^{-smr}}{1 - a e^{-mr}}, f(a + \beta e^{mri}) = \frac{1 - q^{s} e^{smri}}{1 - a e^{mri}} = \frac{[1 - q Cos, mr - q^{s} Cos, smr + q^{s+1} Cos, [(s-1)mr]] + [(s-1)mr]}{1 - a e^{mri}}$ $+i[qSin.mr-q^*Sin.mr+q^{**}1Sin.\{(*-1)mr\}]$, où il faut changer le signe de i pour obtenir $-2qCos.mr+q^2$ $f(\sigma + \beta e^{-mr_i}):\text{encore } \frac{d}{ds}f(\sigma + \beta e^{mr_i}) = \frac{(-2q + (1+q^2)Cos \, mr - sq^{n-1}Cos \, emr + q^i[2sCos, [(s-1)mr] + (1-mr_i)]}{(1-mr_i)}$ $+(s-1)Cos. | (s+1)mr |] - q^{s+1} [2(s-1)Cos. smr + sCos. | (s-2)mr |] + (s-1)q^{s+2}Cos. | (s-1)mr |) + (s-1)Cos. | (s-1)mr |] + (s-1)Cos. | (s-1)Cos. | (s-1)mr |] + (s-1)Cos. | (s-1)Cos. |$ $+i((1-q^2) Sin. mr - sq^{s-1} Sin. smr + q^s[2sSin. (s-1)mr] + (s-1) Sin. (s+1)mr] \frac{-q^{s+1}\left[2(s-1)\ Sin.\,smr\ +\ sSin.\left[(s-2)mr\right]\right]\ +\ (s-1)\ q^{s+2}\,Sin.\left[(s-1)\,mr\right]\right)}{+\ q^{2})^{2}},\ d'où\ découle$ de nouveau la valeur de $\frac{d}{d\theta} \cdot f(\alpha + \beta e^{-\alpha r_i})$ par le changement de i en -i. Par conséquent nous aurons : $\int_{*}^{x} \frac{1 - q \cos rx - q^{s} \cos rx + q^{s+1} \cos (s-1) rx}{1 - 2 q \cos rx + q^{2}} \frac{x dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{q^{3} \sin mr - q^{3}}{1 - 2 \sin rx}$ $\frac{-q^{s-1}\operatorname{Sin.smr}+q^{s}\operatorname{Sin.}|\left(s-1\right)mr\right)}{-2\operatorname{q}\operatorname{Cos.mr}+q^{s}},\;\int_{s}^{x}\frac{\operatorname{Sin.rx}-q^{s-1}\operatorname{Sin.srx}+q^{s}\operatorname{Sin.}|\left(s-1\right)rx\right)}{1-2\operatorname{q}\operatorname{Cos.mx}+q^{s}}\frac{xdx}{m^{2}-x^{3}}=$ $= \frac{\pi}{2q} \left[1 - \frac{1 - q \cos mr - q^s \cos mr + q^{s+1} \cos \{(s-1)mr\}}{1 - 2 q \cos mr + q^2} \right]; \text{ mais dans } 1^s \text{Ex-}$ posé de la théorie etc. (Verhand, der Kon, Akad, v. Wetensch., T. VIII), Partie Troisième, Méthode 23, No. 16, j'ai démontré les formules suivantes: $\int_{\bullet}^{\infty} \frac{1}{1-2q Cox rx+q^2} \frac{dx}{m^4-x^4} = \frac{\pi}{m(1-q^2)} \frac{g Sin.mr}{1-2q Cox.mr+q^2} ...(\beta t), \int_{\bullet}^{\infty} \frac{Cox.rx}{1-2q Cox.rx+q^2} \frac{dx}{m^2-x^2} = \\ = \frac{\pi}{2m} \frac{1+q^2}{1-q^2} \frac{Sin.mr}{1-2q^2 Cox.mr+q^2}(\beta t), \int_{\bullet}^{\infty} \frac{Sin.rx}{1-2q Cox.rx+q^2} \frac{xdx}{m^2-x^2} =$

 $\int_{0}^{\infty} \sin^{2} srx. \ \ Cosec. \ rx. \ \ Si.(x) \ \frac{dx}{m^{2}-x^{2}} \ = - \ \frac{\pi}{2m} \ \ Si.(m). \ \ Sin. \ \ 2emr. \ \ \ Cosec. \ mr \ \dots \ \ (771).$

Remarquons que nous aurions pu prendre dans les notes [88], [89], [90], [91] la diférence des intégrales analogues, au lieu de leur somme; mais alors nous aurions obtenu des intégrales semblables, au facteur Cot. 2rz., qui dès-lors devront couosider avec les premières intégrales de ce Numéro, et ne nous donneront rien de noureau, sinon une vérification-de jos calculs.



 $= \frac{\pi}{2} \frac{q - Cos. mr}{1 - 2 q Cos. mr + q^2} \dots (\beta r); \text{ et à l'aide de ces intégrales les nôtres peuvent être transformées dans les expressions plus simples suivantes:}$ $\int_{*}^{x} \frac{Cos. mrx - q}{1 - 2 q Cos. rr + q^2} \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{\pi}{2} \frac{Sin. smr - q}{1 - 2 q Cos. srr + q^2} \frac{1}{1 - 2 q Cos. srr + q^2} \dots (772),$ $\int_{*}^{x} \frac{Sin. srx - q}{1 - 2 q Cos. rs + q^2} \frac{xdx}{m^2 - x^2} = \frac{\pi}{2} \frac{Cos. smr - q}{1 - 2 q Cos. rs + q^2} \dots (773) [92].$ $1 - 2 q Cos. rs + q^2 \dots (773) [92].$

[92] Four s=1, ces deux formules donnent $\int_{s}^{x} \frac{\cos rx - q}{1 - 2q \cos rx + q^{2}} \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \frac{\sin mr}{1 - 2q \cos mr + q^{3}}, (774),$ $\int_{s}^{x} \frac{Siu, rx}{1 - 2q \cos rx + q^{3}} \frac{xdx}{m^{2} - x^{4}} = \frac{\pi}{2} \frac{q - \cos mr}{1 - 2q \cos mr + q^{4}}, \text{ dont la première peut aussi se déduire}$ des intégrales (\$\beta_t\$), (\$\beta_t\$), dans le texte, tandis que l'autre coincide avec la dernière (\$\beta_t\$). Pour $s = 2, \text{on defait de nouveau} \int_{\bullet}^{\infty} \frac{Cos.\, 2rr}{1 - 2qCos.rx + q^2} \frac{dx}{m^4 - x^4} = \frac{\pi}{2m(1 - q^4)} \frac{(1 - q^4)Sin.2mr + 2q^4Sin.mr}{1 - 2qCos.mr + q^4}. (775),$ $\int_{*}^{x} \frac{Sin.2rz}{1-2q Cos.rx+q^{2}} \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2} \frac{q^{2} - Cos.2mr}{1-2q Cos.xm+q^{2}}, \quad (776). \text{ Puis pour en déduire les intégrales générales } I(s) = \int_{*}^{x} \frac{Cos.srx}{1-2q Cos.xr+q^{2}} \frac{dx}{m^{2}-x^{2}} \cdot K(s) = \int_{*}^{x} \frac{Sin.srx}{1-2q Cos.xr+q^{2}} \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}}.$ faisons $A = \frac{\pi}{2m} \frac{1}{1 - 2q \cos mr + q^2}$, $B = \frac{\pi}{2} \frac{1}{1 - 2q \cos mr + q^2}$, alors les intégrales (772), (773), considérées comme des équations de réduction, donnent successivement pour s=1, =2, etc.: I(1) = A Sin. mr + q I(0); I(2) = A (Sin. 2mr - q Sin. mr) + q I(1) = A Sin. 2mr + q I(0); ...par conséquent $I(s) = A Sin. smr + q^r I(0)$; et encore $K(1) = -B\{Cos. mr + q\} + qK(0)$; K(2) = $=B(-Cos.\ 2mr+qCos.\ mr)+qK(1)=-B(Cos.\ 2mr+q^4)+q^4K(0);$ - par suite K(s)= $=B(-(os. smr+q')+q'K(0), \text{ où pourtant } K(0) \text{ rel zéro; done: } \int_{s}^{\infty} \frac{(os. srz}{1-2qCos.rz+q^2} \frac{dz}{m^2-z^2} =$ $= \frac{\pi}{2m} \frac{Sin. smr}{1 - 2q Cos. mr + q^{1}} + \frac{\pi}{m(1 - q^{2})} \frac{q^{i+1} Sin. mr}{1 - 2q Cos. mr + q^{3}} = \frac{\pi}{2m(1 - q^{4})} \frac{(1 - q^{4}) Sin. smr + q^{4}}{1 - 2q Cos. mr + q^{4}}$ $\frac{+2q^{r+1}Sin, mr}{+q^2} \dots (777), \int_0^{\infty} \frac{Sin, srx}{1-2qCos, rr+q^2} \frac{xdx}{m^2-x^2} = \frac{\pi}{2} \frac{q^r - Cos, smr}{1-2qCos, mr+q^2} \dots (778).$ Lorsqu'on y prend maintenant s+t et s-t successivement au heu de s, et que l'on combine ces résultats par voie d'addition et de soustraction, on obtient; Tresultant part to the distribution of the solution of the so $= \frac{\pi}{2 m (1-q^2)} \frac{(1-q^2) \cos s mr. \sin t mr + q^{s+1} (q^t-q^{-t}) \sin mr}{1-2 q \cos mr + q^2}, (s>t) \dots (780),$

Ensuite nous auron
$$\int_{s}^{\infty} \frac{1 - q \cos x r - q^{-t} \cos x x r + q^{+t} \cos \left[(s - 1) x r \right]}{1 - 2 q \cos x r x + q^{2}} \frac{dx}{m^{-t} - x} = \frac{\pi}{4m^{2}} \left\{ \frac{1 - q^{-c - mr}}{1 - q e^{-mr}} + q^{-t} \sin x \sin x r - q^{-t} - \sin x \sin x r + q^{t} \sin \left[(s - 1) m r \right]}{1 - 2 q \cos x \cos x + q^{2}} \right\}, \quad \int_{s}^{\infty} \frac{1 - q \cos x \cos x - q^{-t} \cos x \cos$$

 $\int_{1}^{x} \frac{Sin.\ srs.\ Cos.\ trs.\ vat.}{1-2\ q\ Cos.\ rs+q} \frac{ds}{m^{3}-z^{2}} = \frac{n}{4} \frac{q^{s}(q^{s}+q^{-s})-2\ Cos.\ srs.\ Cos.\ trs.\ r}{1-2\ q\ Cos.\ rs+q^{3}}, (s>t)\dots (181). = \\ = \frac{n}{4} \frac{2\ Sin.\ srs.\ Sin.\ trs.\ rs+q^{s}(q^{s}-q^{-s})}{1-2\ q\ Cos.\ rs+q^{3}}, (s<t)\dots (182). \\ [93] \ A\ cause\ des\ identités <math display="block"> \frac{1}{m^{3}-z^{3}} = \frac{1}{2m^{3}} \cdot (\frac{1}{m^{3}-z^{3}} + \frac{1}{m^{3}+z^{3}}), \quad \frac{r^{3}}{m^{3}-z^{3}} = \\ = \frac{1}{2} \cdot (\frac{1}{m^{3}-z^{3}} - \frac{1}{m^{3}+z^{3}}), \quad \frac{r^{3}}{m^{3}-z^{3}} = \frac{1}{2m^{3}} \cdot (\frac{1}{m^{3}-z^{3}} + \frac{x}{m^{3}+z^{3}}), \quad \frac{r^{3}}{m^{3}-z^{3}} = \\ = \frac{1}{2} \cdot (\frac{x}{m^{3}-z^{3}} - \frac{x}{m^{3}+z^{3}}). \quad \text{Les intégrales} \ (\beta t), \ (\beta r), \ (\beta g), \ t \ \text{les autres} \ (ar), \ (ac), \ \text{produient les intégrales dans le texte}.$



$$\int_{-\infty}^{x} \frac{Cosnx - qCos.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.xx + q^2} \frac{1}{m^3 - s^4} = \frac{1}{4m^3} \left\{ \frac{e^{-inx}}{1 - qe^{-ix}} + \frac{Sin.sin - qSin.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.m + q^2} \right\} - (783),$$

$$\int_{-\infty}^{x} \frac{Cosnx - qCos.[(s-1)1x]}{1 - 2qCos.xx + q^2} \frac{x^3dx}{m^4 - x^4} = \frac{n}{4m} \left\{ \frac{Sin.sin - qSin.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.xx + q^2} - \frac{e^{-inx}}{1 - qe^{-ix}} \right\} - (784),$$

$$\int_{-\infty}^{x} \frac{Sin.nx - qSin.[(s-1)x]}{1 - 2qCos.xx + q^2} \frac{x^3dx}{m^4 - x^4} = \frac{n}{4m} \left\{ \frac{e^{-inx}}{1 - qe^{-ix}} - \frac{Cos.nx - qCos.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.xn + q^2} \right\} - (786),$$

$$\int_{-\infty}^{x} \frac{Sin.nx - qSin.[(s-1)x]}{1 - 2qCos.xx + q^2} \frac{1}{4m} \left\{ \frac{e^{-inx}}{1 - qe^{-ix}} + \frac{Cos.nx - qCos.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.xn + q^2} \right\} - (786),$$

$$\left[94 \right]$$

$$Encore a-t-on \int_{-\infty}^{x} \frac{1}{1 - q} \frac{QCos.xx - q^2 Cos.xx + q^2 + Cos.[(s-1)nx]}{(m^2 - x^2)^3} = \frac{n}{4m} \left[q \frac{Sin.nx - q^{-1}Sin.nx + q^2 Sin.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.xx + q^2} - \frac{q^2 Cos.xx + q^2}{(m^2 - x^2)^3} - \frac{q^{-1}Cos.nx - q^2 Cos.xx + q^2}{(1 - q^2 - x^2)^3} - \frac{q^{-1}Cos.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.xx + q^2} - \frac{q^{-1}Cos.[(s-1)nx]}{(1 - q^2 - x^2)^3} - \frac{q^{-1}Cos.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.xx + q^2} - \frac{q^{-1}Cos.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.xx + q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2 Cos.xx + q^2}{1 - 2qCos.xx + q^2} - \frac{q^{-1}Cos.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.xx + q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2 Cos.xx + q^2}{1 - 2qCos.xx + q^2} - \frac{q^{-1}Cos.[(s-1)nx]}{1 - 2qCos.xx + q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2 Cos.xx + q^2}{1 - 2qCos.xx + q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2 Cos.xx - q^2 Cos.xx - q^2}{1 - 2qCos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2 Cos.xx - q^2 Cos.xx - q^2}{1 - 2qCos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2 Cos.xx - q^2}{1 - 2qCos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2}{1 - 2qCos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2}{1 - 2q^2 Cos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2}{1 - 2q^2 Cos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2}{1 - 2q^2 Cos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2}{1 - 2q^2 Cos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2}{1 - 2q^2 Cos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2}{1 - 2q^2 Cos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2}{1 - 2q^2 Cos.xx - q^2} - \frac{q^{-1}Cos.xx - q^2}{1 - 2q^2 Cos.xx - q$$

[94] Lorsque dans ces intégrales on prend successivement s=1,=2, etc., on arrive à des formules

Divitied by Google

$$\begin{array}{lll} & -\frac{q^{s+1}\left[2\left(s-1\right)Co.smr+sCo.\left[\left(s-2\right)mr\right]\right]+\left(s-1\right)}{q^{s+2}}\frac{q^{s}}{co.\left[\left(s-1\right)mr\right]}, \int_{1}^{\infty}\frac{Sin.rx-q}{1-q^{s}}\frac{q^{s}}{sin.mr+sq^{s}}\frac{sin.\left[\left(s-1\right)rx\right]}{\left(m^{2}-x^{2}\right)^{2}} & -\frac{nr}{2m}\frac{\left(1-q^{2}\right)Sin.mr-sq^{s-1}Sin.smr+sSin.\left[\left(s-2\right)mr\right]+r^{s}}{\left(1-q^{2}\right)^{2}}\frac{sin.mr-sq^{s-1}Sin.smr+sSin.\left[\left(s-2\right)mr\right]+r^{s}}{\left(1-q^{2}\right)^{2}}\frac{sin.mr-sq^{s-1}Sin.smr+sSin.\left[\left(s-2\right)mr\right]+r^{s}}{r^{2}}\frac{r^{2}}{s^{2}}\frac{sin.\left[\left(s-1\right)mr\right]+\left(s-1\right)Sin.\left[\left(s+1\right)mr\right]-r^{s+1}\left[2\left(s-1\right)Sin.mr+sSin.\left[\left(s-2\right)mr\right]+r^{s}}{r^{2}}\frac{r^{2}}{s^{2}}\frac{sin.rx-q^{s-1}Sin.srx+q^{s}}{r^{2}}\frac{sin.\left[\left(s-1\right)rx\right]-r^{s}}{r^{2}}\frac{r^{2}}{s^{2}}\frac{sin.rx-q^{s-1}Sin.srx+q^{s}}{r^{2}}\frac{sin.\left[\left(s-1\right)mr\right]-r^{s}}{r^{2}}\frac{sin.mr-q^{s}}{s^{2}}\frac{sin.m$$

18

^[95] Outre l'intégrale $\int_{s}^{\infty} \frac{Sin_{s} rx}{1-2q \operatorname{Cus}_{s} rx+q^{2}} \frac{xdx}{m^{2}-z^{2}} = \frac{n}{2} \frac{q - \operatorname{Cos}_{s} mr}{1-2q \operatorname{Cos}_{s} mr+q^{2}} \cdots (\beta q),$ nous déduirons de (774) et $(\beta t) \int_{s}^{\infty} \frac{1-q \operatorname{Cus}_{s} rx}{1-2q \operatorname{Cus}_{s} rx+q^{2}} \frac{x}{m^{2}-z^{2}} = \frac{n}{2m} \frac{q \cdot Sin_{s} mr}{1-2q \operatorname{Cus}_{s} mr+q^{2}} \cdots (\gamma t).$ Différentions ces intégrales et nous obtendions les formules (βt) , (βt) ; soustrayons ces résultats des intégrales (βt) , et $(\beta 1)$, alors il tient les autres (x^{2}) , $(\gamma 1)$.

$$= -\frac{\pi}{1-2qCox_mr + q^2} \left[\frac{\sin n\pi r - qSin_* \{(s-1)nr\}}{1-2qCox_mr + q^2} + \frac{\pi r sCox_mr - q[2sCox^4 \{(s-1)nr\} + (r-1)Cox^4 \{(s+1)nr^4\} + q^2 \{(2s-1)Cox_mr + q^2\}^2 + q^2 \{(2s-1)Cox_mr + q^2\}^2 + q^2 \{(2s-1)Cox_mr + sCox_* \{(s-2)mr\} - (s-1)q^2 Cox_* \{(s-1)nr\} - q^2 \{(s-1)nr\} - q^$$

§ IV. DE QUELQUES AUTRES INTÉGRALES QUI SE DÉDUISENT DES INTÉGRALES PRÉCÉDENTES,

39. Lorsque nous passons en revue les résultats obtenus jusqu'ici, tant les théorèmes que nous avons démontrés que les intégrales que nous avons évaluées, nous nous apercevons bientôt, qu'il s'y trouve des formules propres à nous conduire à de nouveaux faits généraux, qui s'exprimeront sous forme de théorèmes. Occupons-nous en premier lieu de quelques théorèmes qui se laissent combiner entre-eux.

Les différences du théorème (I) d'avec les théorèmes (XVII), (XXXIII), (LV), (LXI) nous fournissent successivement:

$$\int_{s}^{\infty} \frac{\mathbf{F}(x) - \mathbf{F}(-xi)}{2i} \frac{dx}{x(w^{3} + x^{2})} = \frac{a}{2m^{3}} \left| f(a + \beta) - f(a + \beta e^{-nx}) \right|, \quad \text{(LXXXVIII)}$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{\mathbf{F}_{-}(xi) - \mathbf{F}_{+}(-xi)}{2i} \frac{dx}{x(w^{3} + x^{2})} = \frac{a}{2m^{3}} \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{a}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{a}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{a}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{a}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{a}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{a}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a_{1} + \beta_{1}, \dots) - \frac{1}{2m^{3}} \right| \left| f(a + \beta, -a$$

[97] Ces théorèmes suivent encore de l'intégrale $\int_{\infty}^{\infty} Sin.ax \frac{dx}{x(4\pi^i + x^i)} = \frac{\pi}{8m^i} (1 - e^{-9\pi} Cos.am).(j^2)$ que j'ai déduite dans l'Exposé de la théorie etc., cité déjà pisa baut, Mébode 25, N°. 6.

[98] Comme on pourrait déduire aussi de l'intégrale T. 212, N°. 17 $\int_{a}^{\infty} Sin.ax \frac{dx}{x(m^2-x^2)} = \frac{n}{n-1} (1-Cos.am) \dots (pr).$

[99] Prenons la somme des intégrales (γ_t) , (γ_t) et nous aurons $\int_{s}^{\infty} Sin.ax \frac{dx}{x(m^*-x^*)} = \frac{\pi}{4m^*} (2-e^{-4\pi}-Cox.am) \dots (\gamma_t)$, intégrale qui montrait indépendamment aux théorèmes du texte.

40. En second lieu quelques-unes des intégrales obtenues pourront donner lieu à de nouveaux théorèmes. Choisissons les plus simples et d'abord l'intégrale (147) du N°. 14, $\int_{1}^{x} \frac{Sin.arx}{1-2uCox.rx+u^{2}} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2(1-u)^{2}} (1-u^{2}), (u < 1);$ par conséquent après avoir multiplié les développements (B) et (F) par $\frac{1}{1-\frac{9}{2}+C_{02}+\frac{1}{2}+\frac{1}{2}}$, nous aurons: $\int_{-2}^{\infty} \frac{F(x) - F(-x)}{2 i} \frac{1}{1 - 2u C_{ox}} \frac{1}{r_x + u^2} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2(1 - u)^2} \left[\frac{1 - u}{1} \beta \frac{df(a)}{da} + \frac{1 - u^2}{1 \cdot 2} \beta^2 \frac{d^2 f(a)}{da^2} + - \right] =$ $= \frac{\pi}{2(1-\alpha)^2} \left[f(\alpha+\beta) - f(\alpha+\beta\mu) \right], \quad \dots \quad \dots \quad \dots \quad (XCVI)$ $\int_{0}^{\infty} \frac{F_{n}(xi) - F_{n}(-xi)}{\sigma_{n}^{2}} \frac{1}{1 - \frac{2}{n}C_{0n}} \frac{dx}{xx + u^{2}} = \frac{\pi}{2(1 - u)^{2}} \left[f(\alpha + \beta, \alpha_{1} + \beta_{1}, ...) - \frac{\pi}{n} \right]$ $-f(a+\beta u, a, +\beta, u,...)]. \qquad (XCVII)$ Puis passons au Paragraphe II, où nous rencontrons les intégrales (467), (483), (485), (518), susceptibles d'être immédiatement appliquées aux équations (B) et (F): mais les intégrales correspondantes (468), (484), (486), an contraire, ne peuvent être employées auprès des développements (A) et (E) comme tels : ceux-ci doivent subir une transformation, c'est-à-dire il faut les soustraire de leur valeur pour un r zéro. Alors chaque coefficient différentiel aura pour facteur la fonction (1-Cos. arx). ainsi que l'exigent nos intégrales: les premiers membres de ces équations deviendront de cette manière $F(0) = \frac{1}{2} \left[F(xi) + F(-xi) \right], F_s(0) = \frac{1}{2} \left[F_s(xi) + F_s(-xi) \right],$

parce que de l'argument «+βε" on tire «+β, tant par la supposition primitive r=o, que pour la valeur zéro de x. Observons que toute cette remarque ne vaut pas quant à l'intégrale analogue (516), qui permettra une application immédiate. Or, puisque les intégrales mentionnées peuvent s'écrire ainsi:

$$\int_{s}^{\infty} (1 - Cos. \ ars) \ Tang. \ rs \ \frac{sds}{m^{2} + s^{2}} = \frac{n e^{-2nr}}{1 + e^{-2nr}} + \frac{n}{2} \frac{1 - e^{--2nr}}{1 + e^{-2nr}} e^{-anr} \dots (797),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sis. \ ars. \ Tang. \ rs \ \frac{ds}{m^{2} + s^{2}} = -\frac{n}{2m} \frac{1 - e^{--2nr}}{1 + e^{--2nr}} (1 - e^{-anr}) \dots (798),$$

$$\int_{s}^{\infty} (1 - Cos. \ ars) \ Cos. \ rs \ \frac{sds}{m^{2} + s^{2}} = \frac{n e^{--2nr}}{1 - e^{--2nr}} - \frac{n}{2} \frac{1 + e^{--2nr}}{1 - e^{--2nr}} e^{-anr} \dots (799),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sis. \ ars. \ Cos. \ rs \ \frac{ds}{m^{2} + s^{2}} = \frac{n}{2m} \frac{1 + e^{--2nr}}{1 - e^{--2nr}} (1 - e^{-anr}) \dots (800),$$

$$\int_{s}^{\infty} (1 - Cos. \ ars) \ Cosec. \ rs \ \frac{sds}{m^{2} + s^{2}} = \frac{n}{r} \frac{1 - e^{-nr}}{1 - e^{-nr}} (1 - e^{-anr}) \dots (801),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sis. \ ars. \ Cosec. \ rs \ \frac{ds}{m^{2} + s^{2}} = \frac{n}{r} \frac{1 - e^{-nr}}{1 - e^{-nr}} (1 - e^{-anr}) \dots (802),$$

$$\int_{s}^{x} \frac{Cos_{s} arx}{1-2s_{s} Cos_{s} x + s^{2}} \frac{dx}{s^{2} + s^{2}} = \frac{\pi}{2s_{s}} \frac{1}{(1-ue^{-ur})} \frac{\left\{e^{-aur} - u \frac{e^{ur} - e^{-ur}}{1-u^{2}} u^{s}\right\}_{s}^{s} - (803),$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{Ss_{s} arx}{1-2s_{s} Cos_{s} x + s^{2}} \frac{x^{2}x}{s^{2} + s^{2}} = \frac{n}{2} \frac{e^{-aur} - u^{2}}{(1-ue^{-ur})} \frac{(1-ue^{ur})}{(1-ue^{ur})} \dots (804),$$
on trouvera tout de suite les théorèmes suivants:
$$\int_{s}^{\infty} \left[F(0) - \frac{1}{2} \left[F(xi) + F(-xi)\right]\right] \frac{x_{s}}{1-e^{-2s_{s}}} \frac{x^{2}x}{m^{2} + x^{2}} = \frac{ne^{-2ur}}{1+e^{-2ur}} \int \{a+\beta\} + \frac{ne^{-ur}}{2} \frac{1-e^{-2ur}}{1+e^{-2ur}} \int \{a+\beta\} - \frac{ne^{-ur}}{2} \frac{x^{2}x}{1+e^{-2ur}} \right] \frac{x^{2}}{1+e^{-2ur}} \frac{x^{2}x}{n^{2} + x^{2}} = \frac{ne^{-2ur}}{1+e^{-2ur}} \int \{a+\beta\} - \frac{ne^{-ur}}{2} \frac{x^{2}x}{1+e^{-2ur}} \right] \int (a+\beta) \frac{ne^{-ur}}{1+e^{-2ur}} \int (a+\beta) \frac{ne^{-ur}}{2} \frac{x^{2}x}{1+e^{-2ur}} \int (a+\beta) \frac{ne^{-ur}}{2} \frac{x^{2}x}{1+e^{-2ur}} \int (a+\beta) \frac{ne^{-ur}}{2} \frac{x^{2}x}{1+e^{-2ur}} \int (a+\beta) \frac{ne^{-ur}}{2} \frac{ne^{-ur}}{2}$$

Viennent ensuite quelques intégrales au dénominateur q^1-x^2 du paragraphe III. Les intégrales (736), (748), (750) et (778) se prétent tout de suite à l'application auprès des développements (B) et (F): il n'en est pas ainsi quant aux intégrales (737), (749), (751), qui exigent de nouveau une transformation comme plus haut par l'introduction de F(0), lorsqu'on veut employer les développements (A) et (E); quant à l'intégrale (777), on peut y appliquer ces derniers développements tout de suite sau aucune préparation. Maintenant écrivons les intégrales mentionnées sous la forme suivante:

$$\int_{*}^{\infty} (1 - Cos. \ arx) \ Tang. \ rx \ \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} = -\frac{\pi}{2} \ (1 + Tang. \ mr. \ Sin. \ amr) \dots (805),$$

$$\int_{*}^{\infty} Sin. \ arx. \ Tang. \ rx \ \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \ Tang. \ mr. \ (1 - Cos. \ amr) \dots (800),$$

$$\int_{*}^{\infty} (1 - Cos. \ arx) \ Cos. \ rx \ \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2} \ (1 - Cos. \ mr. \ Sin. \ amr) \dots (807),$$

$$\int_{*}^{\infty} Sin. \ arx. \ Cos. \ rx \ \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \ Cos. \ mr. \ (1 - Cos. \ amr) \dots (808),$$

$$\int_{*}^{\infty} (1 - Cos. \ arx) \ Cosec. \ rx \ \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} = -\frac{\pi}{2} \ Cosec. \ mr. \ Sin. \ amr \dots (809),$$

$$\int_{*}^{\infty} Sin. \ arx. \ Cosec. \ rx \ \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \ Cosec. \ mr. \ (1 - Cos. \ amr) \dots (810),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{Cos. arx}{1-2 \text{ is } Cos. rx + n^2} \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{n}{2m(1-n^2)} \frac{(1-n^2)\sin, mr + 2n^{n+1}\sin, mr}{1-2 \text{ is } Cos. nx + n^2} \dots (811),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{Sin. arx}{1-2nCos. rx + n^2} \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{n}{2} \frac{n^2 - Cos. arr}{1-2nCos. mr + n^2} \dots (812),$$
et nous en tirrons les théorèmes suivants:
$$\int_{-\infty}^{\infty} \left[F(0) - \frac{1}{2} \left[F(xi) + F(-xi) \right] \right] Tang. rx \frac{xdx}{m^2 - x^2} = -\frac{n}{2} \left[f(\alpha + \beta) + Tang. mr. \frac{1}{2i} \left[f(\alpha + \beta e^{mit}) - f(r + \beta e^{mit}) \right] \right] \dots (CXIV)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \left[F_i(0) - \frac{1}{2} \left[F_i(xi) + F_i(-xi) \right] \right] Tang. rx \frac{xdx}{m^2 - x^2} = -\frac{n}{2} \left[f(\alpha + \beta, n_1 + \beta_1, \dots) + Tang. mr. \frac{1}{2i} \left[f(\alpha + \beta e^{mit}, n_1 + \beta_1 e^{mit}, \dots) - f(r + \beta e^{mit}, n_1 + \beta_1 e^{-mit}, \dots) \right] \right]. (CXV)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} \left[F(xi) - F(-xi) \right] Tang. rx \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{n}{2m} Tang. mr. \left[f(\alpha + \beta) - \frac{1}{2} \left[f(r + \beta e^{mit}) + f(r + \beta e^{-mit}) \right] \right]. (CXVI)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} \left[F_i(xi) - F_i(-xi) \right] Tang. rx \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{n}{2m} Tang. mr. \left[f(\alpha + \beta, n_1 + \beta_1, \dots) - \frac{1}{2} \left[f(\alpha + \beta e^{mit}, n_1 + \beta_1 e^{mit}, \dots) + f(\alpha + \beta e^{mit}, n_1 + \beta_1 e^{mit}, \dots) \right] \right]. (CXVII)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} \left[F_i(xi) - F_i(-xi) \right] Tang. rx \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{n}{2m} Tang. mr. \left[f(\alpha + \beta, n_1 + \beta_1, \dots) - \frac{1}{2} \left[f(\alpha + \beta e^{mit}, n_1 + \beta_1 e^{mit}, \dots) + f(\alpha + \beta e^{mit}, n_1 + \beta_1 e^{mit}, \dots) \right] \right]. (CXVII)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} \left[F_i(xi) + F(-xi) \right] Tang. rx \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{n}{2m} Tang. mr. \left[f(\alpha + \beta, n_1 + \beta_1, \dots) - f(\alpha + \beta e^{mit}, n_1 + \beta_1 e^{mit}, \dots) \right] \right]. (CXVII)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} \left[F_i(xi) + F(-xi) \right] Tang. rx \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{n}{2m} Tang. mr. \left[f(\alpha + \beta, n_1 + \beta_1, \dots) - f(\alpha + \beta e^{mit}, n_1 + \beta_1 e^{mit}, \dots) \right] \right]. (CXVII)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} \left[F_i(xi) + F(-xi) \right] Tang. rx \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{n}{2m} Tang. mr. \left[f(\alpha + \beta, n_1 + \beta_1, \dots) - f(\alpha + \beta e^{mit}, n_1 + \beta_1 e^{mit}, \dots) \right] \right]. (CXVII)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} \left[F_i(xi) + F_i(-xi) \right] Tang. rx \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{n}{2m} Tang. mr. \left[f(\alpha + \beta, n_1 + \beta_1, \dots) - (CXVII) \right] \right]$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} \left[F_i$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \left[F_{s}(0) - \frac{1}{2} \left[F_{s}(x) + F_{s}(-x) \right] \right] Cosec, rs. \frac{sds}{m^{2} - x^{2}} = -\frac{n}{2} Cosec, mr. \frac{1}{2i} \left[f(a + \beta e^{mri}, a + \beta_{1} e^{-mri}, a_{1} + \beta_{1} e^{-mri}, a_{1$$

Quant aux fonctions $F_a(x)$ dans les théorèmes (XCVI) à (CXXIX), il faut observer que la nature des intégrales employées exige, comme on a pu le remarquer déjà, que les constantes r restent partout égales à lr dans l'intégrales car, par l'origine de ces intégrales il est évident qu'ici on ne pourrait pas changer arx dans bx par exemple, puisque ar désigne ici nécessairement un multiple de r. Or, et étant le cas, les développements (E) et (F) ne seraient plus en état de nous aider si tous les r n'y étaient pas égaux. Cette circonstance, il est vrai, réduit quelque peu le sphère des applications et ne donnera donc pas aux résultats autant de généralité, que l'on y rencontrerait lorsqu'on pourrait écrire une seule constante an lieu du produit ar.

41. Passons maintenant aux applications et d'abord à celle des développements (a), (b), (c) et (f) du No. 4 aux théorèmes (LXXXVIII) à (XCV), Alors on a $f(\alpha + \beta) = 2^s$, $f(\alpha + \beta e^{-mr}) = (1 + e^{-mr})^s$, $f(\alpha + \beta e^{-(1-i)mr}) =$ = $(1+2e^{-mr}Cos, mr+e^{-2mr})$ [Cos. $sArctg(\underbrace{\frac{Sin, mr}{\frac{sin+rr}{mr}+Cos, mr}})$] + iSin. $[sArctg(\underbrace{\frac{Sin, mr}{\frac{mr}{mr}+Cos, mr}})]$], d'où l'on tire la valeur de $f(a+\beta e^{-(1+i)mr})$ en changeant le signe de i; et $f(a+\beta e^{mri})$ = 2° Cos. 1 mr. (Cos. 1 smr + i Sin. 1 smr), d'où découle $f(u+\beta e^{-mri})$ par le simple changement de i en -i. Par conséquent, pour des r doubles: $\int_{-\infty}^{\infty} \cos^{3} rx. \ \sin srx \ \frac{dx}{r(-r^{2}+r^{2})} = \frac{\pi}{2m^{2}} \left[1 - 2^{-s} \left(1 + e^{-2mr} \right)^{s} \right] \dots (813), \int_{-\infty}^{\infty} \cos^{3} rx.$ $Cos.s.r_1x...$ Sin. $|(sr + s_1r_1 + ...)x|$ $\frac{dx}{\pi(m^2 + x^2)} = \frac{\pi}{2m^2} \{1 - 2 - s_1 - ... (1 + e^{-2mr})s^2 \}$ $(1+e^{-2mr_1})^{s_1}...$ (814), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos^{s_1}rx$. Sin. srx $\frac{dx}{x(4m^3+x^3)} = \frac{\pi}{8m^4}$ [1-2-4] $(1+2e^{-2mr} Cos. 2mr + e^{-4mr})!^s Cos. \{s Arctg. \left(\frac{Sin. 2mr}{e^{2mr} + Cos. 2mr}\right)\}\}$ (815), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos_{i} r_{i} x. \quad Cos_{i} r_{1} x... \quad Sin_{i} \left[(sr + s_{1} r_{1} + ...) x \right] \quad \frac{dx}{r(4m^{\frac{1}{2}} + x^{\frac{1}{2}})} \ = \ \frac{\pi}{8m^{\frac{1}{2}}} \left[1 - 2 - s - s_{1} - ... \right]$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. \, s_{TZ}. \quad Sin. \, s_{TZ} \quad \frac{dx}{x \cdot [s_{1} x^{2} - x^{2}]} = \frac{\pi}{2 \cdot m^{2}} \left[1 - Cos. \, s_{TZ}. \quad Cos. \, s_{TZ}. \quad (817), \right]$ $\int_{s}^{x} Cos.^{s}r. Cos.^{s}r_{1}x... Sin. |(sr+s_{1}r_{1}+...)x| \frac{dx}{x(m^{2}-x^{2})} = \frac{\pi}{2m^{2}} [1 - Cos.^{s}mr. Cos.^{s}.mr_{1}...$ $Cos.[(sr + s_1r_1 + ...)m]]$... (818), $\int_{a}^{\infty} Cos.srx$. Sin. srx $\frac{dx}{x(m^4 - x^4)} = \frac{\pi}{4m^4}$ [2-2-s $(1+s-2mr)^{s}-Cos.^{s}mr,Cos.^{s}mr) = (819), \int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{s}rx.Cos.^{s}.r_{1}x...Sin. | (sr+s_{1}r_{1}+...)x | \frac{dx}{x(m^{4}-x^{4})} = (1+s-2mr)^{s} + Cos.^{s}mr$

Pour les théorèmes suivants bornons-nous aux développements (a) et (b), les autres (c) et (f) ne donnant pas ici des formules plus générales, comme il a été observé dans le dernier Numéro. Or, puisque $F(0) = f(\alpha+\beta) = 2^s$, $f(\alpha+\beta n) = (1+n)^s$, il viendra, après que nous aurons doublé les r, et après quelques réductions faciles: $\int_{-\infty}^{\infty} \frac{Cos^* r s. Sin. s r s.}{1-2^n 0 Cos. 2 r s r + n^2} \frac{ds}{s} = \frac{\pi}{2(1-n)^2} \left\{1-2^{-s} (1+n)^s\right\} \dots (821),$

 $= \frac{\pi}{4\pi i} \left[2 - 2 - s - s_1 - \dots + (1 + e^{-2mr})^s + 1 + e^{-2mr_1} \right] s_1 \dots - Cos. s_m r. \quad Cos. s_m r_1 \dots$

Cos. | (sr + s, r, + ...)m | 1 ... (820).

$$\int_{x}^{\infty} (1-\cos rx, Cos, rx) Tang. 2rx \frac{xdx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{ne^{-4ar}}{1e^{-4ar}} + \frac{n}{2r^{2}} \frac{1-e^{-2ar}}{1+e^{-4ar}} (1+e^{-2ar})^{s+1} \dots (822).$$

$$\int_{x}^{\infty} Cos, rx, Sin, srx, Tang. 2rx \frac{dx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{n}{2m} \frac{1-e^{-4ar}}{1+e^{-4ar}} \frac{1}{2r^{2}} \frac{1+e^{-2ar}}{1+e^{-2ar}} \frac{1}{r^{2}} \dots (823).$$

$$\int_{x}^{\infty} (1-\cos rx, Cos, rx) Cod. 2rx \frac{xdx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{n-4ar}{1-e^{-4ar}} \frac{1}{r^{2}} \frac{1-e^{-2ar}}{1-e^{-2ar}} (1+e^{-2ar})^{s-1} \dots (824).$$

$$\int_{x}^{\infty} Cos, rx, Sin, srx, Cod. 2rx \frac{dx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{n}{2m} \frac{1-e^{-4ar}}{1-e^{-4ar}} \frac{1-2-s}{1-e^{-2ar}} \frac{1+e^{-2ar}}{1-e^{-2ar}} \frac{1-2s}{1-e^{-2ar}} \frac{1$$

$$\left\{ Cos. \left\{ s \operatorname{Arcly} \left(\underbrace{Sin. mr}_{e^{mr} - Cos. mr} \right) \right\} - i \operatorname{Sin.} \left\{ s \operatorname{Arcly} \left(\underbrace{Sin. mr}_{e^{mr} - Cos. mr} \right) \right\}, f(n+\beta e^{ms}) = 2^s \operatorname{Sin.} \left\{ s \operatorname{Arcly} \left(s \operatorname{Arcly} \right) \right\} \right$$

Les dévelopments (ℓ) et (ω) tombent de nouveau hors d'usage auprès des théorèmes suivants, comme auparavant, et l'on y a encore $\mathbf{F}(0) = f(\alpha + \beta) = 0$, $f(\alpha + \beta) = (1-\omega)^2$, par conséquent:

$$\int_{r}^{r} \frac{Sin_{s} r_{s}. Sin_{s}(\frac{1}{2}s_{3} - s_{f}x)}{1 - 2 u \cos 2r_{s} + u^{2}} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2s+1} (1-u)^{s-2} \dots (846)$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Tang. 2rx \frac{xdx}{m^{3}+x^{3}} = -\frac{\pi}{2} \frac{1+e^{-2nx}}{1+e^{-4nx}} (1-e^{-2nx})^{s+1} \dots (848),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Sin.(\frac{1}{2}sn-srx). Tang. 2rx \frac{xdx}{m^{3}+x^{3}} = -\frac{\pi}{2} \frac{1+e^{-2nx}}{1+e^{-4nx}} (1-e^{-2nx})^{s+1} \dots (848),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Cos. 2rx \frac{xdx}{m^{3}+x^{3}} = \frac{\pi}{2} \frac{1+e^{-4nx}}{1+e^{-2nx}} (1-e^{-2nx})^{s+1} \dots (848),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Sin.(\frac{1}{2}sn-srx). Cos. 2rx \frac{dx}{m^{3}+x^{3}} = \frac{\pi}{2} \frac{1+e^{-4nx}}{1+e^{-2nx}} (1-e^{-2nx})^{s-1} \dots (850),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, t^{-1}rx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Soc. rx \frac{dx}{m^{3}+x^{3}} = \frac{\pi}{2} \frac{1+e^{-4nx}}{e^{2nx}-e^{-2nx}} (1-e^{-2nx})^{s} \dots (850),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, t^{-1}rx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Soc. rx \frac{dx}{m^{3}+x^{3}} = \frac{\pi}{2} \frac{1}{e^{2nx}-e^{-2nx}} (1-e^{-2nx})^{s} \dots (851),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Soc. rx \frac{dx}{m^{3}+x^{3}} = \frac{\pi}{2} \frac{1+n}{e^{2nx}-e^{-2nx}} (1-e^{-2nx})^{s} \dots (852),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Soc. rx \frac{dx}{m^{3}+x^{3}} = \frac{\pi}{2} \frac{1+n}{e^{2nx}-e^{-2nx}} (1-e^{-2nx})^{s} \dots (852),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Tang. 2rx \frac{xdx}{m^{3}+x^{3}} = \frac{\pi}{2} \frac{\pi}{2} Tang. 2mr. Sin, t^{n}rx. Sin.(\frac{1}{2}sn-snr) \dots (856),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Tang. 2rx \frac{xdx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{2} Tang. 2mr. Sin, t^{n}rx. Cos.(\frac{1}{2}sn-snr) \dots (856),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Sin.(\frac{1}{2}sn-srx). Cos. 2rx \frac{xdx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{2} Cos. 2mr. Sin, t^{n}rx. Cos.(\frac{1}{2}sn-snr) \dots (856),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Sin.(\frac{1}{2}sn-srx). Soc. rx \frac{xdx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{2} Cos. 2mr. Sin, t^{n}rx. Cos.(\frac{1}{2}sn-snr) \dots (858),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Soc. rx \frac{xdx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{2} Soc. mr. Sin, t^{-1}mr. Cos.(\frac{1}{2}sn-snr) \dots (858),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Soc. rx \frac{xdx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{2} Soc. mr. Sin, t^{-1}mr. Cos.(\frac{1}{2}sn-snr) \dots (858),$$

$$\int_{s}^{\infty} Sin, trx. Cos.(\frac{1}{2}sn-srx). Soc. rx \frac{dx}{m^{3}-x^{3}} = \frac{\pi}{2} Soc. rx. Sin, t^{-1}mr. Cos.(\frac{1$$

Quant aux développements (n) et (o) du même N°. 4, leur application aux huit premiers théorèmes, eu égard aux équations spéciales énoncées plus haut, donnera ici:

$$\int_{s}^{\infty} Cos t px \cdot Cos t, p_{1}x \dots Sin. t rx \cdot Sin. t r_{1}x \dots Sin. \{(s + s_{1} + ...) \} - (qp + q_{1}p_{1} + ... + sr + s_{1}r_{1} + ...)x\} \frac{dx}{x(m^{2} + x^{2})} = \frac{\pi}{2g + q_{1} + ... + t + s_{1}r_{1} + ...)} \frac{1}{m} \cdot (1 + e^{-2mp_{1}})r \cdot (1 + e^{-2mp_{1}})r \cdot ... + sr + s_{1}r_{1} + ... + sr + s_{1}r_{1} + ... + sr + s_{1}r_{2} + ... + sr + s_{1}r_{3} + ... + sr + s_{2}r_{3} + ... + sr + s_{3}r_{4} + ... + sr + s_{3}r_{4}$$

Sin.*mr. Sin.*imr, ... Cor. $\{(s+s_1+...)\}$: $n = (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...)m\}$] ... (860). Pour l'application de ces développements aux théorèmes suivants il est absolument necessaire de prendre les r partout égaux à l'r, qui entre déjà dans les théorèmes, et dès-lors il serait superflu de prendre plus d'un facteur Cos.*pr ou Sin.*rr; maintenant nous aurous:

$$\int_{x}^{x} \frac{\cos f(x, Sin, trx, Sin, \frac{1}{2}s\pi) - (q+s)rx}{1 - 2s \cdot Cos, \frac{2}{2}rs + 1} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2+s+1} (1+n)r \cdot (1-n)t^{-2} \cdot \dots \cdot (867),$$

$$\int_{x}^{\infty} \frac{\cos f(x, Sin, trx, Cin, \frac{1}{2}s\pi) - (q+s)rx}{1 - 2s \cdot Cos, \frac{2}{2}rs + 1} \frac{dx}{1 + e^{-4nr}} (1+e^{-2nr})r^{q+1} \cdot \dots \cdot (868),$$

$$\int_{x}^{\infty} \frac{\cos f(x, Sin, trx, Cin, \frac{1}{2}s\pi) - (q+s)rx}{1 - e^{-2nr}t + 1 + e^{-4nr}} \frac{dx}{1 + e^{-4nr}} (1+e^{-2nr})r^{q+1} \cdot \dots \cdot (869),$$

$$\int_{x}^{\infty} \frac{dx}{1 - e^{-4nr}} \cdot (1+e^{-2nr})r^{q+1} \cdot (1-e^{-2nr})r^{q+1} \cdot \dots \cdot (869),$$

$$\int_{x}^{\infty} \frac{dx}{1 - e^{-4nr}} \cdot (1+e^{-2nr})r^{q+1} \cdot (1+e^{-2nr})r^{q+1} \cdot \dots \cdot (869),$$

$$\int_{x}^{\infty} \frac{dx}{1 - e^{-2nr}t^{q+1}} \cdot \frac{x^{q}}{1 - e^{-2nr}t^{q+1}} \cdot \frac{x^{q}}{1 - e^{-2nr}t^{q+1}} \cdot (1+e^{-2nr}t^{q+1})r^{q+1} \cdot (1+e^{-2nr}t^{q+1})r^{$$

Observons encore à l'égard de ces vingt dernières intégrales, qu'elles exigent la présence de la constaute s, c'est-à-dire qu'il n'est pas permis de l'y annuler, comme on pourrait le faire avec l'autre constaute g. Eu voici la raison: comme cet s, appartenant au facteur Sin_*irs_* , a fait évanouir la fonction $f(a+\beta)$, qui se trouve dans les théorèmes, le terme correspondant à cette $f(a+\beta)$ resterait perdu aussi dans le cas de s zéro, tandis qu'au contraire il s'introduit alors toujours dans la valeur des intégrales.

42. Suivant le précepte du N°. 6 il est permis de différentier maintenant par rapport à 8 quelques-unes des intégrales, obtenues au N°. précédent, où il faut annuler cette constante après la différentiation; ainsi on trouvera:



^[100] Combinons ces intégrales (392) à (895) avec les intégrales précédentes (884) à (887) par voie d'addition et de soustraction, et nous surons, lorsque encore dans la somme on prend r au lieu de 2r:

43. Nous sommes parvenus à présent aux développements (p) et (q), (t) et (u) du \mathbb{N}^0 , 7; pour ceux-ci on a: $f(a+\beta) = e^t$, $f(a+\beta)e^{-m} = e^{te^{-m}t}$, $f(a+\beta)e^{-m} = e^{te^{-m}t}$ fos, $(s Sin, mr) + i Sin, (s Sin, mr)\}$, $f(a+\beta)e^{-(1-bin)} = e^{te^{-m}t}$ fos, $(se^{-m}t) = e^{te^{-m}t}$ for, $(se^{-m}t) = e^{te^{-m}t}$ for, $(se^{-m}t) = e^{te^{-m}t}$ for $(se^{-m}t) = e^{te^{-m}t}$ for

$$\int_{s}^{\infty} Cosec. \ 2rx. \ l Tang. \ rx = \frac{rdx}{m^{2} - x^{2}} = -\frac{1}{2} \pi^{1} \ Cosec. \ 2nr \qquad (912),$$

$$\int_{s}^{\infty} Cosec. \ rx. \ l \left(\frac{1}{2} Sin. \ rx\right) = \frac{rdx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2} \quad (mr - \frac{1}{2}n) \ Cosec. \ mr \qquad (913),$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{1 - 2u Cos 2x + u^{2}}{1 - 2u Cos 2x + u^{2}} = \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{m(1 - 2u Cos 2mr + u^{2})} \left(\frac{u Sin. 2mr}{1 - u^{2}} + \frac{1 - u}{1 + u} - \frac{1}{4}n\right) \dots (914),$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{l \left(\frac{1}{2} Sin. rx\right)}{1 - 2u Cos . rx + u^{2}} \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2m(1 - 2u Cos . mr + u^{2})} \left(\frac{2u}{1 - u^{2}} Sia. mr \ l \left(1 - u^{2}\right) + mr - \frac{1}{4}n\right) \dots (915),$$

$$\frac{20}{20}$$

C'est encore pour les théorèmes suivants que nous ne saurions employer que les formules (p) et (q). Or, nons avons ici $f(a+\beta n) = e^{sn}$, donc: $\int_{-\pi}^{\infty} e^{sCos.\,rx} \, Sin.(s\,Sin,\,rx) \, \frac{1}{1-\frac{2}{3} \, \pi \, Cos.\,rx + m^2} \, \frac{dx}{r} = \frac{\pi}{2 \cdot 1 - m^2} \, (e^s - e^{sn}) \, \dots \, (924),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \left\{ 1 - e^{sCos, rs} \left[Cos(sSin, rs) \right] \right\} \left[Tang. rs \frac{sels}{m^2 + r^2} = \frac{a e^{s-2ur}}{1 + e^{-2ur}} + \frac{a}{2} \frac{1 - e^{-2ur}}{1 + e^{-2ur}} e^{se^{-ur}} \dots (925),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos. rx} Sin. (s Sin. rx). \ Tang. rx \frac{dx}{m^2 + r^2} = \frac{n}{2m} \frac{1 - e^{-2mr}}{1 + e^{-2mr}} (e^{sr^{-mr}} - e^s) \dots (926).$ $\int_{a}^{\infty} \left| 1 - e^{sCos.rs} Cos.(sSin.rs) \right| Cot.rs \frac{xdx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi e^{s-2mr}}{1 - e^{-2mr}} = \frac{\pi}{2} \frac{1 + e^{-2mr}}{1 - e^{-2mr}} e^{-se^{-mr}} ... (927),$ $\int_{0}^{\infty} e^{sC_{0S,TF}} Sin_{*}(sSin_{*}rx). Cot. rx \frac{dx}{\omega^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \frac{1 + e^{-2mr}}{1 - e^{-2mr}} (e^{s} - e^{se^{-mr}}) ... (928),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \left\{ 1 - e^{sCos, rx} \cdot Cos.(sSin, rx) \right\} \cdot Cosec, rx \cdot \frac{xdx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{e^{mr} - e^{-mr}} \cdot (e^s - e^{se^{-mr}}) \dots (929).$ $\int_{-\pi}^{\pi} e^{sCos.rx} Sin.(sSin, rx), Cosec, rx \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{m(e^{mr} - e^{-mr})} (e^z - e^{se^{-mr}}) ... (930),$ $\int_{a}^{\infty} \frac{e^{iCor\,rx}Cos(uSin,rx)}{1-2\,uCos,rx+u^{2}\,u^{2}+x^{2}} \frac{dx}{2m(1-uc^{-ur})[1-uc^{ur}]} \left[e^{sx^{-ux}} - \frac{u}{1-u^{1}}[e^{ur} - \sigma^{-ur}]e^{tu}\right]. (931),$ $\int_{*}^{x} \frac{e^{z\cos rr}}{1-2u\cos rx+u^{2}} \frac{\sin(x\sin rx)}{m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2(1-ue^{-i\omega r})(1-ue^{i\omega r})} \frac{(e^{ze^{-i\omega r}}-e^{z\omega}) \dots (482)}{(482)}$ $\int_{-\infty}^{\infty} \left| 1 - e^{sCos.r.s} Cos.(sSin.r.s) \right| Tang.r.s \xrightarrow{xdx} = -\frac{\pi}{2} \left| e^{s} + e^{sCos.m.r} Sin.(sSin.m.r) . Tang.m.r \right| . (933),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos. \, rs. \, Sin. (sSin. \, rs.)} . \, Tang. \, rs. \, \frac{ds}{ds} = \frac{\pi}{2 - \pi} \, Tang. \, mr. \, \left| e^{s} - e^{sCos. \, mr. \, Cos. (sSin. \, mr.)} \right| \dots (934),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \left[1 - e^{zCox \cdot rx} Cos.(sSin. rx) \right] Cot. rx \frac{xdx}{r^2 - r^2} = \frac{\pi}{2} \left[e^x - e^{zCox \cdot rx} Sin.(sSin. mr), Cot. mr \right] \dots (985).$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.rx} Sin.(sSin.rx). Cot.rx \xrightarrow{dx} \frac{dx}{x^2 - x^2} = \frac{n}{2m} Cot.mr. |e^z - e^{sCos.mr} Cos.(sSin.mr)| \dots (936),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \left[1 - e^{sCosxx} Cos.(sSin.rx)\right] Cosec.rx \frac{xdx}{m^2 - x^2} = -\frac{\pi}{2} Cosec.mr. e^{sCos.mr} Sin.(sSin.mr) ... (937),$ $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos.rx} Sin.(sSin.rx), Coscc.rx \frac{dx}{m^2 - r^2} = \frac{\pi}{9m} Cosec.mr, \left[e^s - e^{sCos} mr Cos.(sSin.mr)\right] ... (938).$ $\int_{*}^{\infty} \frac{e^{s(s_1,r_2)} Cos_1(s Sin,r_2)}{1-2 u Cos_1 rx + n^2} \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{n}{2m (1-2 u Cos_1 rr + n^2)} \left| \frac{2 u}{1-u^2} \frac{Sin_1 mr_1 e^{ss} + e^{ss}}{1-u^2} \right| + e^{s(s_1,ur)} \frac{Sin_1(s Sin_1,r_2)}{n^2 - x^2} = \frac{n}{2m (1-2 u Cos_1 rx + n^2)} \frac{rdx}{n^2 - x^2} = \frac{rdx}{n^2 - x^2} = \frac{n}{2m (1-2 u Cos_1 rx + n^2)} \frac{rdx}{n^2 - x^2} = \frac{n}{2m (1-2 u Cos_1 rx + n^2$ $= \frac{\pi}{2(1-2uCos.mr+u^2)} \{e^{su} - e^{sCos.mr} Cos.(sSin.mr)\} \dots (940).$

44. Différentions ces férmules par rapport à ε, comme on l'a appris au N°. 8, et nous aurons:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{it\partial x_1 xx} Sin_*(s Sin_* xx + rx) \frac{dx}{x(n^2 + x^2)} = \frac{\pi}{2m^2} \left(e^x - e^{ix^{-n\omega}} - nr\right) \dots (941),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{it\partial x_1 xx} s_1^{-i}(s_1 x_1 x^2 + \omega Sin_*(s Sin_* xx + s_1 Sin_* r_1 x + \omega + r_1 x) \frac{dx}{x(n^2 + x^2)} = \frac{\pi}{2m^2} \left(e^{x^2 s_1^2} + \omega - e^{xx^2 - nr} + s_1 e^{-nr_1} + \omega - nr_2\right) \dots (942),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{it\partial x_1 xx} s_1^{-i}(s_1 x_1 x + \omega - nr_2) \dots (942),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{it\partial x_1 xx} s_1^{-i}(s_1 x_1 x + \omega - nr_2) \dots (942),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{it\partial x_1 xx} s_1^{-i}(s_1 x_1 x + \omega - nr_2) \dots (942),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{it\partial x_1 xx} s_1^{-i}(s_1 x_1 x + rx) \frac{dx}{x(n^2 - nr_1)} \frac{dx}{x(n^2 + x^2)} = \frac{\pi}{2m^2} \left[e^x s_1^{-i} s_1 + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_1) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_1) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_1) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + s_1 - nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2 + nr_2) + \omega - nr_2 Cos(se^{-nr_2} Sin_* nr_2$$

45. Suivent les développements du N°. 10 , qui se laissent résumer dans les équations (ad) et (ae), et l'on devra employer par conséquent es dernières pour les théorèmes (LXXXVIII) à (XCV). Comme on a $f(u+\beta)\equiv 0$, $f(u+\beta e^{-ur})\equiv (1+e^{-ur})^2$ $f(u+\beta e^{-ur})\equiv (1+e^{-ur})^2$ $f(u+\beta)\equiv (1+e^{$

 $cte^{-n\pi}+t_1e^{-n\pi_1}+\dots+Cos,qmp,\quad Cos,q,mp_1\dots Sin,emr,\quad Sin,e,mr_1\dots et(n,mx+t_1Cos,mu_1+\dots Cos,\frac{t}{4}(s+s_1+\dots)+\frac{t}{4}\pi-(qp+q_1p_1+\dots+sr+s_1r_1+\dots)m-t Sin,mu-t_1Sin,mu_1-\dots]\dots (969)$

Pour les théorèmes suivants on peut se servir encore des équations (ad) et (ae) pourvu qu'on se borne à un seul g, un seul g, un seul g, or, c'est ce qui suit g = r, r = r et u = 2r, puisqu'on doit doubler les r dans les développements; tandis que les r dans les théorèmes doivent être remplacés par 2r. Encore est-il $f(a+\beta u) = (1+u)^x$ e^{iu} . Puis souvenons-nous de la remarque faite à la fin 1 N° .41 sur l'influence du facteur Sin, rr, sur la disparition de la fonction $f(a+\beta)$: alors il est clair que les développements (ad) et (ac) comprennent bien les formules précédentes spéciales (ab) et (ac) comme des cas particuliers pour la valeur zéro de p, muis que les autres formules (x) et (y) ne sauraient en être déduttes, vu qu'il n'est pas permis d'y prendre s égal à zéro. Par conséquent puisque pour ces derniers développements $f(a+\beta) = 2re'$, ils donnent:

 $\int_{-\infty}^{\infty} Costrx, \ e^{t(\alpha_1 2r)} \frac{Sin(srx + tSin, 2rx)}{1 - 2n(cos, 2rx + n^2)} \frac{dr}{x} = \frac{n}{2^{s+1}(1-u)^3} \left\{ 2^{s}e^{t} - (1+u)^{s}e^{ts} \right\} \dots (970),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \left[1 - Cos, rx, \ e^{t(\alpha_1 2r)} Cos(srx + tSin, 2rx) \right] Tang, 2rx \frac{sdx}{m^2 + x^2} = \frac{n e^{-4ur + t}}{1 + e^{-4ur}} + \frac{n}{2^{s+1}} \frac{1 - e^{-2ur}}{1 + e^{-4ur}} (1 + e^{-2ur})^{s+1} \ e^{te^{-2ur}} \dots (971), \int_{-\infty}^{\infty} Cos, rx, \ e^{t(\alpha_1 2r)} \frac{dr}{1 + e^{-4ur}} e^{t} + \frac{n}{2^{s+1}m} \frac{1 - e^{-4ur}}{1 + e^{-4ur}} \left[(1 + e^{-2ur})^{s} e^{te^{-2r}} - 2^{s}e^{t} \right] \dots (972),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \left[1 - Cos, rx, \ e^{tCos, 2rx} \ e^{tCos, 2rx} + tSin, 2rx \right] Tang, 2rx \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{n}{2^{s+1}m} \frac{1 - e^{-4ur}}{1 + e^{-4ur}} \left[(1 + e^{-2ur})^{s} e^{te^{-2r}} - 2^{s}e^{t} \right] \dots (972),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \left[1 - Cos, rx, \ e^{tCos, 2rx} \ e^{tCos, 2rx} + tSin, 2rx \right] Tang, 2rx \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{n e^{-4ur + t}}{1 - e^{-4ur}} \frac{1 - e^{-4ur}}{1 - e^{-4ur}} \left[1 + e^{-2ur} \right] \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{n e^{-4ur + t}}{1 - e^{-4ur}} \frac{1 - e^{-4ur}}{1 -$

$$\int_{s}^{\infty} Cos^{1}rx_{s}e^{t/\omega t} \frac{2rr}{2rs} \frac{Sin_{s}(srx+tSin_{s}2rs)}{1-2sCos_{s}2rx+u^{2}} \frac{sdx}{m^{2}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{s+1}(1-ue^{-2sr})} \left[(1-ue^{-2sr}) \cdot \left[(1+e^{-2sr}) \cdot \left[(1+e^{-2sr}) \cdot \left[(1-ue^{-2sr}) \cdot \left$$

Maintenant passons aux développements généraux (ad), (ae); ils nous fournissent les résultats:

$$\int_{s}^{\infty} Cos. \pi x. \ Sin. \pi x. \ e^{tCos. 2\pi x} \ \frac{Sin. \mid \frac{1}{2} \sin - (q + s) \pi x - t Sin. 2\pi x \mid}{1 - 2 \pi Cos. 2\pi x + n^2} \ \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2 \, g^{\frac{1}{2} + s + 1}} \ (1 + u)^{\frac{1}{2}} \\ (1 - u)^{\frac{1}{2} - 2} \ e^{ts} \ \dots \dots \ (987), \int_{s}^{\infty} Cos. \pi x. \ Sin. \pi x. \ e^{tCos. 2\pi x} \ Cos. \mid \frac{1}{2} \pi x - (q + s) \pi x - t Sin. 2\pi x \mid} \\ - t Sin. 2\pi x \mid. \ Tang. 2\pi x \ \frac{xdx}{m^2 + x^2} = - \frac{\pi}{2} \frac{1}{g^{\frac{1}{2} + s + 1}} \frac{1}{1 + e^{-4\pi x}} \ (1 + e^{-2\pi x})^{\frac{1}{2} + s}$$

 $(1-e^{-2mr})^{s+1} e^{te^{-2mr}} \dots (988), \int_{-\infty}^{\infty} Cos. q \, rx. \, Sin. ^{s} \, rx. \, e^{tCos. 2rx} \, Sin. |\frac{1}{2} s \, \pi - (q+s) \, rx - (q+s) \, rx$ -t Sin. 2 rx. Tang. $2 rx \frac{dx}{m^2 + x^2} = -\frac{\pi}{2 g^{q+q+1} m} \frac{1}{1 + e^{-4mr}} (1 + e^{-2mr}) g^{+1}$ $(1-e^{-2mr})^{s+1}$ ete^{-2mr} ... (989), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.q\,rx$. Sin. $s\,rx$. etCos. 2rx Cos. $(\frac{1}{2}s\,\pi - (q+s)\,rx$ -t Sin. 2 rx]. Cot. 2 rx $\frac{x dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{2 q + x + 1} (1 + e^{-4mr}) (1 + e^{-2mr}) q^{-1}$ $(1-e^{-2mr})^{s-1} e^{te^{-2mr}} \dots (990), \int_{-\infty}^{\infty} Cos. q \, rx. \, Sin.^{s} \, rx. \, e^{tCos. 2rx} \, Sin. \{\frac{1}{2} s \pi - (q+s) \, rx - (q+s) \, rx \}$ -t Sin. 2rx. Cot. $2rx = \frac{dx}{m^2+r^2} = \frac{\pi}{2g+s+1} (1+e^{-4mr}) (1+e^{-2mr})^{g-1}$ $(1-e^{-2\pi r})^{s-1} e^{ie^{-2\pi r}} \dots (991), \int_{-\pi}^{\pi} Cos. g - \sqrt{rx}. Sin. s - 1 rx. e^{iCos. 2rx} Cos. \sqrt{\frac{1}{2}} s\pi - \frac{1}{2} rx -\left(q+s\right)rx-t\sin 2rx\right) \ \frac{xdx}{m^{2}+x^{2}} \ = \ \frac{\pi \, e^{-2mr}}{2\, q+s-1} \ \left(1+e^{-2mr}\right)q-1 \ \left(1-e^{-2mr}\right)t-1 \ e^{-te^{-2mr}} \ ... \ \left(992\right),$ $\int_{-\infty}^{\infty} C_{08,q-1} rx, \quad Sin, s-1 rx, \quad e^{\frac{1}{2}C_{08,q-1}} Sin, \left(\frac{1}{2}sn - (q+s)rx - t Sin, 2rx\right) = \frac{dx}{m^2 + x^2} =$ $= \frac{\pi e^{-2\pi r}}{2e + r - 1 - r} (1 + e^{-2\pi r})^{g-1} (1 - e^{-2\pi r})^{s-1} e^{te^{-2\pi r}} \dots (993), \int_{-\pi}^{\infty} \cos \tau r x.$ $Sin^{s}rx$, $c^{t}Cos$, 2rx $\frac{Cos$, $\left(\frac{1}{2}s\pi - (q+s)rx - tSin$, $2rx\right)}{1 - 2uCos$, $2rx + u^{2}$ $\frac{dx}{u^{2} + r^{2}}$, = $= \frac{\pi}{2^{q+s+1}m \ (1-u \, e^{-2\pi r}) \ (1-u \, e^{2\pi r})} \ \left[(1+e^{-2\pi r})^q \ (1-e^{-2\pi r})^s \ e^{te^{-2\pi r}} \right]$ - $u(1+u)^{q-1}(1-u)^{p-1}e^{tu}(e^{2mr}-e^{-2mr})$ (994), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.qrx$ $Sin. *rx. = e^{i Cos. 2rx}$ $Sin. \left(\frac{1}{3} s n - (q + s) rx - t Sin. 2 rx \right) \frac{x dx}{m^2 + x^2} = \frac{1 - 2 s (Cos. 2 rx + w^2)}{m^2 + x^2}$ $= \frac{\pi}{2q+s+1} \frac{\pi}{(1-ue^{-2mr})(1-ue^{2mr})} \left\{ (1+u)^q (1-u)^s e^{tu} - (1+e^{-2mr})^q \right\}$ $(1-e^{-2\pi r})^s = e^{te^{-2\pi r}}$ (995), $\int_{a}^{\infty} Cos. q \, rx$. Sin. rx. $e^{t \, Cos. \, 2rx} = Cos. \left(\frac{1}{2} \, s. \tau\right)$ -(q+s)rx - t Sin. 2rx. Tang. $2rx \frac{xdx}{m^2-x^2} = \frac{\pi}{2}$ Tang. 2mr. Cos. 9mr. $Sin.^{4}mr.~e^{iCos.2mr}~Sin.\left(\frac{1}{3}sa - (q+s)mr - tSin.2mr\right)~...~(996), \int_{-\infty}^{\infty} Cos.9rx.~Sin.^{4}rx.~e^{iCos.2rx}$ $Sin.\left\{\frac{1}{2}s\pi-(q+s)rx-tSin.\ 2rx\right\}$. Tang. 2rx $\frac{dx}{m^2-x^2}=\frac{\pi}{2m}$ Tang. 2mr. Cos. 9 mr.

46. On peut différentier à présent les intégrales du dernier Numéro respectivement par rapport à une des constantes \(\textit{\ellipsi}, \) où à la constante \(t \) scule, connue on l'a \(\textit{\ellipsi}, \) ansight dans la fonction polynôme un terme \(\textit{2} rx, \) et de telle sorte on obtiendra des formules, qui, après l'évanouissement des \(t \) ou du \(t \), donneront lieu à des intégrales simples, générales, comme ce même procédé en a fourni de même plus haut. Il viendra successivement:

$$\int_{s}^{x} Cos.\tau px. Cos.\tau, p_1x... Sin.s_{r_1}x... etCos.ex+t_1 cos.v.s_1... Sin.\{(s+s_1+...) \ \frac{1}{2} \ n - (qp+q_1p_1+...+sr+s_1r_1+...+u_s)x - tSin.nx - t_1Sin.vx - ... | \frac{dx}{x(m^2+x^2)} = \frac{dx}{21}$$

^[102] Pour en déduire des formules spéciales, commençons par annuler tous les t, et supposons tout de suite $qp+q_1p_1+\ldots+sr+s_1r_1+\ldots+s_n=t$, où ce t est de tout autre notare que les t, qui tiennent de s'éranouir; alors nous trouvons après quelques réductions faciles, pour $t \geq qp+q_1p_1+\ldots+sr+s_1r_1+\ldots$ $\int_{s}^{n} to_{0}s^npx = Cost, p_1x \ldots Sin, t^nx = Sin, t^nx = Sin, \{(s+s_1+\ldots); n-tx\} = \frac{dx}{x(n^2+x^2)} = \frac{n}{2^{n+s_1+\ldots+r+s_1+\ldots+r_{2s_1}}} (e^{ns_1}+e^{-ns_2})! (e^{ns_1}+e^{-ns_2})! \dots (e^{ns_r}-e^{-ns_r})! (e^{ns_1}-e^{-ns_r})! \dots e^{-ns_r} = \frac{dx}{x(s_1n^2+x^2)} = \frac{dx}{x(s_1n^2+x^2$

$$\int_{s}^{x} Cos_{i} r_{j} r_{i} e^{i t (y_{i} z_{j} r_{i})} \frac{ds_{i} ([s+z] r_{i} + t Sin_{i} z_{r})}{1 - 2 \pi Cos_{i} z_{i} r_{i} + 2} \frac{ds_{i}}{x} = \frac{\pi}{2r^{3} ([1-y]^{3}} \left[2^{s} e^{t} - u(1+y)^{s} e^{is} \right] - (1020),$$

$$\int_{s}^{x} Cos_{i} e_{j} r_{i} e^{i t (y_{i} z_{j} r_{i})} \frac{ds_{i}}{(s^{2} r_{i}^{2} r_{i}^{2} r_{i}^{2} r_{i}^{2} r_{i}^{2} r_{i}^{2}} \frac{ds_{i}^{2} r_{i}^{2} r_{i}^{2}$$

[103] Dans ces intégrales annulons la constante t, et puis substituons s-1 au lieu de s; nous aurons:

$$\int_{s}^{x} \frac{Co_{k} \cdot r^{1} x_{s}}{1-2 u Co_{k}} \frac{(s+1) r x}{2 v + u^{1}} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2^{s} (1-u)^{s}} \left[\frac{2^{s-1}}{1-u} - u (1+u)^{s-1} \right] \dots \dots \dots (102^{s}),$$

$$\int_{s}^{\infty} Co_{k} \cdot r^{1} x_{s}} Co_{k} \cdot \left[(s+1) r x \right] \cdot Tang \cdot 2r x \frac{xdc}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{1+e^{-4w}} \frac{\pi}{2^{s} e^{2mv} + e^{-2w}} (1+e^{-2w})^{s} \cdot (1030),$$

$$\int_{s}^{\infty} Co_{k} \cdot r^{1} x_{s}} Sin_{s} \cdot \left[(s+1) r x \right] \cdot Tang \cdot 2r x \frac{dc}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{m}} \frac{1-e^{-4w}}{1-e^{-4w}} \left[(1+e^{-2w})^{s-1} - e^{-2w} - 2^{s} \right] \cdot (1031),$$

$$\int_{s}^{\infty} Co_{k} \cdot r^{1} x_{s}} Co_{k} \cdot \left[(s+1) r x \right] \cdot Co_{s} \cdot 2r x \frac{dc}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{m}} \frac{1-e^{-4w}}{1-e^{-4w}} \frac{\pi}{2^{s} 1-e^{-2w}} (1+e^{-2w})^{s-2} \cdot (1032),$$

$$\int_{s}^{\infty} Co_{k} \cdot r^{1} x_{s}} Sin_{s} \cdot \left[(s+1) r x \right] \cdot Co_{k} \cdot 2r x \frac{dc}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{m}} \frac{1-e^{-4w}}{1-e^{-4w}} \frac{2^{s} 1-e^{-2w}}{2^{s} 1-e^{-2w}} (1+e^{-2w})^{s-1} e^{-2w} \cdot (1033),$$

$$\int_{s}^{\infty} Co_{k} \cdot r^{1} x_{s} \cdot Co_{k} \cdot \left[(s+1) r x \right] \cdot Cosec_{s} x \frac{xdc}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{s} n^{2} 1-e^{-2w}} \frac{2^{s} 1-e^{-2w}}{2^{s} 1-e^{-2w}} \cdot (1033),$$

$$\int_{s}^{\infty} Co_{k} \cdot r^{1} x_{s} \cdot Sin_{s} \cdot \left[(s+1) r x \right] \cdot Cosec_{s} x \frac{xdc}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{s} n^{2} 1-e^{-2w}} \frac{2^{s} 1-e^{-2w}}{2^{s} 1-e^{-2w}} \cdot (1033),$$

$$\int_{s}^{\infty} Co_{k} \cdot r^{2} x_{s} \cdot Sin_{s} \cdot \left[(s+1) r x \right] \cdot Cosec_{s} x \frac{dc}{m^{1}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{s} n^{2} 1-e^{-2w}} \frac{2^{s} 1-e^{-2w}}{2^{s} 1-e^{-2w}} \cdot (1035),$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos_{k} \cdot r^{2} x_{s} \cdot Sin_{s} \cdot \left[(s+1) r x \right] \frac{dr}{n^{3}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{s} n^{2} 1-e^{-2w}} \frac{2^{s} 1-e^{-2w}}{2^{s} 1-e^{-2w}} \cdot \left[(1035),$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos_{k} \cdot r^{2} x_{s} \cdot Sin_{s} \cdot \left[(s+1) r x \right] \frac{dr}{n^{3}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{s} n^{2} 1-e^{-2w}} \frac{1-e^{-2w}}{2^{s} 1-e^{-2w}} \cdot \left[(1035),$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos_{k} \cdot r^{2} x_{s} \cdot Sin_{s} \cdot \left[(s+1) r^{2} x \right] \frac{dr}{n^{3}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{s} n^{2} 1-e^{-2w}} \frac{1-e^{-2w}}{2^{s} 1-e^{-2w}} \frac{1-e^{-2w}}{2^{s} 1-e^{-2w}} \cdot \left[(1035),$$

$$\int_{s}^{\infty} Cos_{k} \cdot r^{2} x_{s} \cdot Sin_{s} \cdot \left[(s+1) r^{2} x \right] \frac{dr}{n^{3}+x^{2}} = \frac{\pi}{2^{s} n^{2} 1-e^{$$

```
" Cosec. mr. Cos. s-1 mr. et Cos. 2mr Sin. ((s+2) mr + t Sin. 2 mr | ..... (1042),
\int_{-\infty}^{\infty} Cos. t - 1_{TX}, \quad e^{t Cos. 2rx} \quad Sin. \left| (s+2) rx + t Sin. 2 rx \right|. \quad Cosec. \quad rx = \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{\pi}{m} \quad Cosec. \ 2mr.
 [ct - Cos. * mr. ct Cos. 2mr Cos. | (s+2) mr + t Sin. 2 mr | ] ... (1043), \( \int \text{Cos. 2rx}, \( \text{ct Cos. 2rx} \)
 \frac{Cos. \{(s+2)rx + tSin. 2rx\}}{1 - 2uCos. 2rx + u^3} \frac{dx}{m^2 - x^3} = \frac{\pi}{2^{s-1}m(1 - 2uCos. 2mr + u^3)} \left[ \frac{n^2}{1 - u} Sin. 2mr, (1 + u)^{s-1} e^{ts} + \frac{n^2}{1 - u} Sin. 2mr \right]
+ 23-2 Cos. * mr. et Cos. 2mr Sin. \( (s+2) mr + t Sin. 2mr \) ... (1044), \( \int \) Cos. * rx. et Cos. 2rx
\frac{Sin_{+}^{4}(s+2)\,rx + t\,Sin_{-}\,2rx|}{1 - 2\,s\,Cos_{+}\,2rx + u^{2}} = \frac{sdx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2^{s+1}\left(1 - 2\,s\,Cos_{+}\,2sir + u^{2}\right)} \left[(1 + u)^{s}\,u\,e^{ts} - \frac{\pi}{2^{s+1}}\right]
 - 2: Cos. mr. et Cos. 2mr Cos. (s+2) mr + t Sin. 2 mr ] .......... (1045), [104]
   [104] Lorsque on fait évanouir d'abord la constante t dans ces intégrales et qu'ensuite on y
 change s en s-1, elles obtiendront la forme:
\int_{s}^{x} Cos. \frac{s-1}{rx} rx. \quad Cos. \frac{s}{s} (s+1) rx \Big|, \quad Tang. \ 2rx \qquad \frac{xdx}{m^{\frac{1}{2}} - x^{\frac{1}{2}}} = \frac{n}{2} \quad [1 + Tang. \ 2mr.
Cos. s-1 mr. Sin. (s+1) mr [] .....

\begin{bmatrix}
1 - Cos, ^{i-1} var, & Cos, \lfloor (s+1)mr \rfloor \\
\sum_{s=0}^{n} Cos, ^{i-1} rs, & Cos, \lfloor (s+1) rs \rfloor, & Cos, 2 rs, & \frac{xds}{m^1 - s^2} \\
\end{bmatrix} = \frac{n}{2} \begin{bmatrix} -1 + Cos, 2 vs, & \frac{xds}{m^1 - s^2} \end{bmatrix}

 ('os. s-1 mr. Sin. | (s+1) mr | 1 .....
cos. \stackrel{r-1}{r} mr. \quad Sin.\{(s+1)mr\}\} (1048),

\int_{s}^{s} Cos. \stackrel{r-1}{r} rz. \quad Sin.\{(s+1)rx\}. \quad Cos. \quad 2rx \quad \frac{dx}{m^{3}-s^{2}} = \frac{\pi}{2m} \quad Cos. \quad 2mr.

\begin{bmatrix}
1 - Cos, r-1 & \text{inr.} & Cos, \left\{ (s+1) & \text{inr.} \right\} \\
1 - Cos, r-2 & \text{rs.} & Cos, \left\{ (s+1) & \text{rr.} \right\} \\
1 - Cos, r-2 & \text{rs.} & Cos, \left\{ (s+1) & \text{rr.} \right\} \\
1 - Cosec, & \text{rr.} & \frac{xdx}{m^2 - x^2} = \frac{\pi}{2} & Cosec, & \text{rr.}
\end{bmatrix}

(1049)
Cas. 1-2 mr. Sin. | (s+1) mr | .....
\int_{-\pi}^{\pi} Cose^{-2} rx. \quad Sin.[(s+1)rx]. \quad Cosec. \ rx \quad \frac{dx}{dx} = \frac{\pi}{2} \quad Cosec. \ 2 \text{ mr.}
[1 - Cos. s-1 mr. Cos. ((s+1)mr]] .....
\int_{s}^{x} \frac{t_{(0,t)} - t_{(2,t)}}{1 - 2 u C_{(0,t)} (s+1) x t} \frac{dx}{u^{t} - x^{t}} = \frac{u}{2^{t-2} m (1-2 u C_{(0,t)} 2mr + u^{t})} \left[ \frac{u^{t}}{1 - u} (1+u)^{t-2} Sin. 2mr + u^{t} \right]
+ 2:-5 Cos. :-1 mr. Sin. (s+1)mr | 1 ......
\int_{s}^{x} \frac{Cos_{s}s^{-1}rx}{1-2uCos_{s}2rx+u^{2}} \frac{sdr}{m^{2}-x^{2}} = \frac{s}{2s} \frac{n}{(1-2uCos_{s}2mr+u^{2})} [(1+u)^{s-1}u - \frac{n}{2s}]
 - 2. Cos, -1 mr. Cos. ((s+1)mr) . . . . . . (1053).
```

 $\int_{-\pi}^{\pi} Cos, grx, Sin, grx, e^{t}Cos, 2rx = \frac{Sin, \left(\frac{1}{2} g\pi - (q+s+2) rx - t Sin, 2rx\right)}{1 - 2 uCos, 2rx + u^2} = \frac{dx}{x} = \frac{-\pi u}{2 g + s + 1} (1 + u)g$ $(1-u)^{s-2} e^{tu} \dots (1054), \int_{-\infty}^{\infty} Cos.q \, rx. \, Sin.^{s} \, rx. \, e^{tCos.2rs} \, Cos. |\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)rx - \frac{1}{2}s\pi - \frac{1}{2}s$ -tSin, 2rx. Tang. $2rx \frac{xdx}{m^2 + r^2} = -\frac{\pi}{2g + r + 1} \frac{1}{r^2mr + r^2 - 2mr} (1 + e^{-2mr})r + 1 (1 - e^{-2mr})r + 1$ $e^{te^{-2\pi r}}$ (1055), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. q \, rx$. $Sin. q \, rx$. $e^{t} Cos. 2rx$ $Sin. | \frac{1}{2} s \pi - (q + s + 2) \, rx$ -tSin. 2rx. Tang. $2rx \frac{dx}{m^2+x^2} = \frac{\pi}{2g+s+1} \frac{1}{m} \frac{1}{e^{2gs}+e^{-2gs}} (1+e^{-2us})^{g+1}$ $(1-e^{-2\pi r})^{r+1} e^{ie^{-2\pi r}} \dots (1056),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos. 2rx. Sin. srx. e^{iCos. 2rx} Cos. (\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)rx - q+s+2)rx$ - t Sin. 2rx. Cot. $2rx = \frac{xdx}{x^2 + x^2} = \frac{\pi}{2x + t + 1} (1 + e^{-4xt}) (1 + e^{-2xt})^{q-1} (1 - e^{-2xt})^{t-1}$ $e^{+te^{-2\pi r}-2\omega r}$ (1057), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos,q \, rx$. $Sin,^s rx$. $e^{tCos,\,2rx}$ $Sin,^s \frac{1}{2}s\pi$ — $(q+s+2)\, rx$ — -tSin. 2rx. Cot. $2rx \frac{dx}{4r^2+r^2} = \frac{-\pi}{2r+t+1} (1+e^{-tmr}) (1+e^{-2mr})^{q-1} (1-e^{-2mr})^{q-1}$ $e^{-2\pi r}$ -2 πr (1058), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.q-1_{TX}$. $Sin.s-1_{TX}$. $e^{tCos.2\pi x}$ $Cos.\{\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)\pi x$ - $-t Sin. 2rx \left| \frac{xdx}{m^2 + x^2} \right| = \frac{\pi e^{-4\pi r}}{2g \cdot r - 1} (1 + e^{-2\pi r})g - 1 (1 - e^{-2\pi r})r - 1 e^{-te^{-2\pi r}} \dots (1059),$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cox, q-1_{f,X}, \quad Sin_{-}^{2}-1_{f,X}, \quad e^{\pm Cin_{+}} 2^{e_{f,X}}, \quad Sin_{+} \left\{ \frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)rX - \pm Sin_{+} 2rX \right\}, \quad \frac{ds}{m^{2}+x^{2}} = -\frac{1}{2} \left\{ \frac{ds}{m^{2}+x^{2}} + \frac{ds}{$ $= \frac{-n e^{-4nr}}{2q + s - 1_{2q}} (1 + e^{-2mr})q^{-1} (1 - e^{-2mr})s^{-1} e^{te^{-2mr}} \dots (1060), \int_{-\infty}^{\infty} Cos q rs. Sin s rs.$ $\frac{d \cos 2\pi x}{1 - 2 u \cos 2\pi x + u^2} = \frac{\cos \left(\frac{1}{2} \sin x - \left(\frac{q + s + 2}{s + 2}\right) \pi x}{1 - 2 u \cos 2\pi x + u^2} = \frac{dx}{\sin^2 + x^2} = \frac{dx}{\sin^2 + x^2}$ $= \frac{\pi}{2\, \gamma + s + 1\, m\, \left(1 - u\, e^{-2\, u\, r}\right)\, \left(1 - u\, e^{2\, u\, r}\right)}\, \left(\left(1 + e^{-2\, u\, r}\right)^{g} \, \left(1 - e^{-2\, u\, r}\right)^{s} \, e^{\, t\, e^{-2\, u\, r}} - 2\, u\, r \right)$ - $u^{s}(1+n)^{q-1}(1-u)^{s-1}e^{tu}(e^{2ur}-e^{-2ur})$... (1061), $\int_{-\infty}^{\infty} Cos, qex$, Sin, qex, $e^{tCos}2es$ $\frac{Siu.! \left[\frac{1}{2}x\tau - (q+e+2)rx - tSin.2rx\right]}{1 - 2uCos.2rx + u^2} = \frac{\pi}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{2q + i + 1} \frac{\pi}{(1 - u e^{-2isr})} \frac{1}{(1 - u e^{2isr})} \frac{1}{(1 + e^{-2isr})^{2}}$

^[105] Ces intégrales contenant les trois constantes q, s, t, nous devous connuencer par annuler le t, afin d'obtenir des formules exemptes d'exponentielles. Ainsi nous trouverons en écrivant q-1 et s-1 au lieu de q et s respectivement:



$$\int_{0}^{\infty} Cost st x \, Sin_s rs x, \, e^{iCost 2 r x} \, Cost, \, \frac{1}{3} \, s m - (q + s + 2) rx - iSin_s 2 r x \, \frac{x d x}{m^2 - x^2} = -\frac{\pi}{2} \, Tang \, 2 r x \, \frac{x d x}{(cost 2 r r)} \, \frac{x}{m^2} \, \frac{1}{m^2} \,$$

facteur Cos. rx dans les intégrales du texte:

$$\int_{-\infty}^{\infty} Cos \beta rx, \ Sin, rx, \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} Sin, \left[\frac{1}{2} \sin - (q + s + 2) rx - t Sin, 2rx\right], \ Tang, 2rx \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \ Tang, 2mr, \ Cos \beta mr, \ Sin, rm, \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} Cos, \left[\frac{1}{2} \sin - (q + s + 2) mr - t Sin, 2mr\right] - (1082), \int_{-\infty}^{\infty} Cos \beta rx, \ Sin, rx, \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} Cos, \left[\frac{1}{2} \sin - (q + s + 2) rx - t Sin, 2rx\right], \ Cot, 2rx \frac{xdx}{x^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2} \ Cot, \ 2mr, \ Cos \beta mr, \ Sin, rm, \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} Cos, \left[\frac{1}{2} \sin - (q + s + 2) rx - t Sin, 2rx\right], \ Cot, 2rx \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \ Cot, 2mr, \ Cos \beta mr, \ Sin, rm, \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} Cos, \left[\frac{1}{2} \sin - (q + s + 2) rx - t Sin, 2rx\right], \ Cot, 2rx \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2m} \ Cot, 2mr, \ Cos \beta mr, \ Sin, rm, \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} Cos, \left[\frac{1}{2} \sin - (q + s + 2) mr - t Sin, 2mr\right], \ (1084), \ \int_{-\infty}^{\infty} Cos, q - 1 rx, \ Sin, r - 1 rx, \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} \ Cos, \left[\frac{1}{2} \sin - (q + s + 2) rx - t Sin, 2rx\right], \ \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2} \ Cos, q - 1 rx, \ Sin, r - 1 rx, \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} \ Sin, \left[\frac{1}{2} \sin - (q + s + 2) rx - t Sin, 2rx\right], \ (1085), \ \int_{-\infty}^{\infty} Cos, q - 1 rx, \ Sin, r - 1 rx, \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} \ Sin, \left[\frac{1}{2} \sin - (q + s + 2) rx - t Sin, 2rx\right], \ (1085), \ \int_{-\infty}^{\infty} Sin, r - 1 rx, \ Sin, r - 1 rx, \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} \ e^{4(\omega_{1} 2rx)} \ \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2^{2}} \ \frac{1 + e^{-2\omega r}}{(1 - e^{2\omega r})^{2}} \ \dots \ (1072), \ \int_{-\infty}^{\infty} Sin, r - 1 rx, \ Sin, \left[\left(s - 1\right)\left(\frac{1}{2} - (s + 1) rx\right), \ Tang, 2rx \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2^{2}} \ \frac{1 + e^{-2\omega r}}{(1 - e^{2\omega r})^{2}} \ \dots \ (1073), \ \int_{-\infty}^{\infty} Sin, r - 1 rx, \ Sin, \left[\left(s - 1\right)\left(1 - (s + 1) rx\right), \ Cos, rx \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2^{2}} \ \frac{1 + e^{-2\omega r}}{(1 - e^{2\omega r})^{2}} \ (1 - e^{2\omega r})^{2} \ \dots \ (1075), \ \int_{-\infty}^{\infty} Sin, r - 1 rx, \ Sin, \left[\left(s - 1\right)\left(1 - (s + 1) rx\right], \ Sec, rx \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2^{2}} \ \frac{1 + e^{-2\omega r}}{(1 - e^{2\omega r})^{2}} \ \frac{1 - e^{2\omega r}}{(1 - e^{2\omega r})^{2}} \ \dots \ (1075), \ \int_{-\infty}^{\infty} Sin, r - 1 rx, \ Sin, \left[\left(s - 1\right)\left(1 - (s + 1) rx\right), \ Sec, rx \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2^{$$

[106] Appliquons à ces intégrales le même procédé de la note précédente, c'est-à-dire faisons d'abord éranouir la constante t; nous aurons, en prenant q-1 et s-1 pour q et s: $\int_{-\infty}^{\infty} \cos^{-1}rx. \ Sin, t^{-1}rx. \ Cos. \left[(s-1) \right] \pi - (q+s)rx \right]. \ Tang. \ 2rx = \frac{xdx}{r^{-1}-r^{-1}} = \frac{\pi}{a} \ Tang. \ 2rr.$ Cos. q-1 mr. Sin. s-1 mr. Sin. $\frac{1}{2}(s-1)$ $\frac{1}{2}\pi - (q+s)$ mr $\frac{1}{2}$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{s-1}rx. \ Sin.^{s-1}rx, \ Sin. \left| (s-1) \right| \pi - (q+s)rx \right|. \ Tang. \ 2rx \ \frac{dx}{m^{2}-x^{2}} \ = \ \frac{\pi}{2m} \ Tang. \ 2mr.$ $Cos. \tau^{-1}mr$. $Sin. s^{s-1}mr$. $Cos. [(s-1)] \pi - (q+s)mr$] $\int_{-\infty}^{\infty} Cos, s^{-1}rx. \ Sin, s^{-1}rx. \ Cos, \left| (s-1) \right| \pi - (q+s)rx \right|. \ Cos, \ 2rx \ \frac{xdx}{m^{1}-x^{1}} \ = \ \frac{\pi}{2} \quad Cot, \ 2mr.$ Cos. s-1 mr. Sin. s-1 mr. Sin. $\{(s-1) \mid n-(q+s) \text{mr}\}$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos, s-1 rx. \quad Sin, s-1 rx. \quad Sin, \left\lfloor (s-1) \right\rfloor n - (q+s) rx \right\rfloor, \quad Cot. \quad 2rx \quad \frac{dx}{m^2 - x^2} \quad \equiv \quad \frac{n}{2m} \quad Cot. \quad 2mr.$ $Cos. r^{-1}mr$. $Sin. s^{-1}mr$. $Cos. [(s-1)] \pi - (q+s)mr$] . . . $\int_{-\infty}^{\infty} \cos s^{-2} rx. \quad Sin. s^{-2} rx. \quad Cos. \left| (s-1) \right| \pi - (q+s) rx \left| \frac{xdx}{m^2 - s^2} \right| = \frac{\pi}{2} \quad Cos. s^{-2} mr.$ $Sin_s = 2mr$. $Sin_s | (s-1) | = -(q+s)mr |$ $\int_{-\infty}^{\infty} Cos, t^{-2}rx, \quad Sin, t^{-2}rx, \quad Sin, \left\{ (s-1) \right\} \pi - (q+s) rx \left\{ -\frac{dx}{m^3 - x^3} \right\} = \frac{\pi}{2m} \quad Cos, t^{-2}mr.$ Sin. s-2 mr. Cos. $|(s-1)! \pi - (q+s) mr| \dots$ $\int_{s}^{\infty} C_{0\delta,1}^{-1} r_{x}, S(n,t-1)r_{x} \frac{C_{0\delta,1}[s-1]! \pi - (q+s)rx!}{1-2uC_{0\delta,2}rx+u^{1}} \frac{dx}{m^{1}-x^{1}} = \frac{\pi}{2m(1-2uC_{0\delta,2}mr+u^{1})} \left\{ 2^{-(r-t)} \frac{dx}{dx} - \frac{\pi}{2m(1-2uC_{0\delta,2}mr+u^{1})} \right\} dx$ $(1+u)^{q-2}(1-u)^{q-2}uSin. 2mr + Cos.^{q-1}mr. Sin.^{q-1}mr. Sin.^{1}(s-1) in - (q+s)mr.$] ... (1095).

```
47. Retournons aux développements qui suivent, ceux du N°. 13; et commençons par les formules (af), (ag), alors nous avons f(a+\beta) = s, f(a+\beta e^{-mr}) = \frac{1-e^{-isr}}{1-e^{-s}}, f(a+\beta e^{-(1-\delta)mr}) = \frac{1-e^{-isr}Cos.mr - e^{-isr}Cos.mr + e^{-(s+\delta)mr}Cos.[(e-1)mr]] + 1-2e^{-mr}Cos.mr + e^{-(s+\delta)mr}Sin, mr - e^{-isr}Sin, mr + e^{-(s+\delta)mr}Sin, mr + e^{-(s+\delta)mr}Sin, mr - e^{-isr}Sin, mr + e^{-(s+\delta)mr}Sin, mr - e^{-isr}Sin, mr - e^{-isr}Sin,
```

$$\int_{s}^{\infty} Cos_{t}^{-1}rx_{s} Sin_{t}^{-1}rx^{-1} \frac{Sin_{t}[s-1] + n - (q+s)rx]}{1-2 uCos_{t} 2rx + u^{2}} \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2(1-2 uCos_{t} 2wx + u^{2})} [2^{-r+s} \frac{xdx}{1-2 uCos_{t} 2wx + u^{2}} \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2(1-2 uCos_{t} 2wx + u^{2})} [2^{-r+s} \frac{xdx}{1-2 uCos_{t} 2wx + u^{2}}] ... (1098).$$
 Pulsi pour $q = 1$ (ee qui revisien tencre à fixire disparaltre les facteurs Cos_{t} rx primitifs des intégrales dans le texte) nous en tirons les formules suivantes:
$$\int_{s}^{\infty} Sin_{t}^{-r-1}rx_{t} ... Cos_{t}[(s-1) \frac{1}{4}\pi - (s+1)rx], Tang_{t} 2rx \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2} Tang_{t} 2wx_{t} ... Sin_{t}^{-r-1}nr_{t}. Sin_{t}[(s-1) \frac{1}{4}\pi - (s+1)rx], Tang_{t} 2rx \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2} Tang_{t} 2wx_{t} ... Sin_{t}^{-r-1}nr_{t}. Sin_{t}[(s-1) \frac{1}{4}\pi - (s+1)rx], Tang_{t} 2rx \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2m} Tang_{t} 2wx_{t} ... Sin_{t}^{-r-1}nr_{t}. Sin_{t}^{-r-1}rx_{t} ... (1098), \int_{s}^{\infty} Sin_{t}^{-r-1}rx_{t} ... Cos_{t}[(s-1) \frac{1}{4}\pi - (s+1)rx], Cos_{t} 2rx \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{\pi}{2} Cos_{t} 2wx_{t} ... Sin_{t}^{-r-1}nr_{t}. Sin_{t}^{-r-1}rx_{t} ... Sin_{t}^{-r-1}rx_$$

$$= \frac{1}{2} \{1 - \cos s mr + Sin. s mr. Col. \frac{1}{2} mr\} + \frac{1}{2} \frac{1}{1} [-Sin. s mr. + (1 - Cos. mr) Col. \frac{1}{2} mr\}, \text{ tand is que pour avoir } f(\alpha + \beta e^{-(1 + \beta mr)}) \text{ et } f(\alpha + \beta e^{-mr}) \text{ on } n' \text{a qu'à changer le signe de } r \text{ dans ces deux dernières formules; puis il est } f(\alpha + \beta n) = \frac{1 - mr}{1 - n}. \text{ Done nous aurons, en doublant les } r, \text{ par les théorèmes } (LXXXVIII) \text{ à } (XCV): \text{ } \frac{dx}{s(m^2 + x^2)} = \frac{n}{m^3} \text{ } (s - \frac{1 - e^{-2smr}}{1 - e^{-2smr}}). \text{ } \frac{f}{s} [-Sin. 2 s r x + (1 - Cos. 2 s r x) \text{ } Col. r x] \text{ } \frac{dx}{s(m^2 + x^2)} = \frac{n}{m^3} \text{ } (s - \frac{1 - e^{-2smr}}{1 - e^{-2smr}}). \text{ } \frac{f}{s} [-Sin. 2 s r x + (1 - Cos. 2 s r x) \text{ } Col. r x] \text{ } \frac{dx}{s(m^4 + x^4)} = \frac{n}{2 s n^4} \text{ } [s - \frac{1 - e^{-2smr}}{1 - e^{-2smr}} \text{ } \frac{1 - e^{-2smr}}{1 - e^{-2smr}} \text{ } \text{ } \text{ } \frac{dx}{s(m^4 + x^4)} = \frac{n}{2 s n^4} \text{ } \text{ } \text{ } \frac{dx}{s(m^4 + x^4)} = \frac{n}{2 s n^4} \text{ } \te$$

$$- Sin_1 2 e x Col. x x Col. x x \frac{s d x}{n^2 + x^2} = 2n s \frac{e^{-4n r}}{1 - e^{-4n r}} - \frac{1 + e^{-4n r}}{1 - e^{-2n r}} - \frac{1 - e^{-2n r}}{1 - e^{-2n r}} - \frac{1112}{1 - e^{-2n r}} - \frac{112}{1 - e^{-2n r}} - \frac{112}{1 - e^{-2n r}} - \frac{112}{1 - e^{-2n r}} - \frac{1112}{1 - e^{-2n r}} - \frac{112}{1 - e^{-2n r}} - \frac{1113}{1 - e^{-2n r}} - \frac{112}{1 -$$

$$= -\frac{\pi}{8m^1} \left[(1-e^{-4mr}) \frac{1-e^{-2mr}}{1+e^{-2mr}} - Sin. 4 snr. Tang. mr \right] \dots (1129) \left[107 \right].$$
 Puis on a par les autres théorèmes:
$$\int_{s}^{\infty} \frac{Sin. 4 snr.}{1-2 u Cos. 2 rx + u^2} \frac{dx}{x} = \frac{\pi}{2(1-u)^2} \left[1 - \frac{1+u^{2s+1}}{1+u} \right] \dots (1134), \int_{s}^{\infty} \left[1-Cos. 4 srx. + Sin. 4 srx. Tang. rx \right]$$
 Tang. $2 rx \frac{x dx}{m^2 + x^2} = 2 \pi \frac{e^{-4mr}}{1+e^{-4mr}} + \pi \frac{1-e^{-2mr}}{1+e^{-4mr}} \left(1 + e^{-(2s+1)2mr} \right) \dots (1135),$
$$\int_{s}^{\infty} \left[Sin. 4 srx. - (1-Cos. 4 srx.) Tang. rx \right] \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{m} \frac{1-e^{-4mr}}{1+e^{-2mr}} \left(\frac{e^{-(2s+1)2mr} - e^{-2mr}}{1+e^{-2mr}} \right) \right]$$
 (1136),
$$\int_{s}^{\infty} \left[1-Cos. 4 srx. + Sin. 4 srx. Tang. rx \right] \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{m} \frac{1-e^{-4mr}}{1+e^{-2mr}} \left(\frac{e^{-4mr}}{1+e^{-2mr}} \right) \right]$$
 (1137),
$$\int_{s}^{\infty} \left[Sin. 4 srx. - \left(1-Cos. 4 srx. \right) Tang. rx \right]$$
 Cot. $2 rx \frac{x dx}{m^2 + x^2} = 2 \pi \frac{e^{-4mr}}{1-e^{-4mr}} \frac{e^{-2mr}}{1+e^{-2mr}} \dots (1137),$ (1138),
$$\int_{s}^{\infty} \left[1-Cos. 4 srx. \right]$$
 Tang. rx
$$\int cos. 2 rx \frac{dx}{m^2 + x^2} = \frac{\pi}{m} \frac{1+e^{-4mr}}{1-e^{-4mr}} \frac{e^{-2nr} - e^{-(2s+1)2mr}}{1+e^{-2mr}} \dots (1139),$$

$$\int_{s}^{\infty} \left[Sin. 4 srx. - Tang. rx \right] \int cose. 2 rx \frac{x dx}{m^2 + x^2} = \frac{2 \pi}{e^{-2mr} - e^{-2mr}} \frac{e^{-2mr} - e^{-(2s+1)2mr}}{1+e^{-2mr}} \dots (1140),$$
 (1141),
$$\int_{s}^{\infty} \frac{1+Cos. 4 srx. + Tang. rx}{1-u} \frac{1+e^{-2mr}}{(1+m)^{2s+1}} \frac{1+u^{2s+1}}{(1+m)^{2s+1}} \frac{1+u^{2s+1}}{($$

[103] Après avoir mis 2s au lieu de s dans les intégrales (1105) à (1105) on peut les ajouter aux intégrales du texte, et l'on trouvers, quand on change 2r en r: $\int_{s}^{\infty} Sin.^{3} srx. Cosec. rx \frac{dx}{x(m^{1}+x^{1})} = \frac{\pi}{2m^{1}} \left[s + \frac{1 - e^{-2swr}}{e^{-wr} - e^{-wr}} \right]. \qquad (1130).$ $\int_{s}^{\infty} Sin.^{3} srx. Cosec. rx \frac{dx}{x(4m^{2}+x^{2})} = \frac{\pi}{4m^{1}} \left[s - \frac{(1 - e^{-2swr})e^{-wr} Cos. mr - e^{-(tr+1)wr} Cos. \left[(2s+1)mr \right] + e^{-(tr+1)mr} Cos. \left[(2s-1)mr \right]}{1 - 2e^{-2swr} Cos. 2mr + e^{-(tr+1)mr} Cos. \left[(2s-1)mr \right]}. \qquad (1131).$ $\int_{s}^{\infty} Sin.^{3} srx. Cosec. rx \frac{dx}{x(m^{2}-x^{2})} = \frac{\pi}{4m^{1}} \left[2s - Sin. 2smr. Cosec. mr \right] . \qquad (1132).$ $\int_{s}^{\infty} Sin.^{3} srx. Cosec. rx \frac{dx}{x(m^{2}-x^{2})} = \frac{\pi}{8m^{1}} \left[4s+2 \frac{1 - e^{-2swr}}{e^{-wr} - e^{-wr}} - Sin. 2smr. Cosec. mr \right] . \qquad (1133).$

Distriction Google

$$\int_{s}^{x} \left[1 - \cos 4 \operatorname{srx} + \operatorname{Sin}. 4 \operatorname{srx}. \operatorname{Tang}. \operatorname{rx}\right] \operatorname{Tang}. 2 \operatorname{rx} \frac{\operatorname{srd}x}{\mathfrak{m}^{2} - x^{2}} = -\frac{\pi}{2} \left[2 + \operatorname{Tang}. 2 \operatorname{srx}. \operatorname{Insg}. \operatorname{Insg}$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{Sin.rx - q^{s-1}Sin.rx + q^{s}Sin. [(s-1)rx]}{1 - 2qCos.rx + q^{s}} \frac{dx}{x(m^{2} + x^{2})} = \frac{\pi}{2\eta m^{2}} \left[\frac{1 - q^{s}}{1 - q} \frac{1 - q^{s}e^{-snr}}{1 - q - q - m^{s}} \right] \cdot (1151),$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{Sin.rx - q^{s-1}Sin. srx + q^{s}Sin. [(s-1)rx]}{1 - 2qCos.rx + q^{s}} \frac{dx}{x(4m^{s} + x^{s})} = \frac{\pi}{8\eta m^{s}} \left[\frac{1 - q^{s}}{1 - q} - \frac{1 - q^{s}e^{-snr}}{1 - q} \right] \cdot (1152),$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{Sin.rx - q^{s-1}Sin. srx + q^{s}Sin. [(s-1)rx]}{1 - 2qCos.rx + q^{s}} \frac{dx}{x(m^{2} - x^{2})} = \frac{\pi}{2qm^{2}} \left[\frac{1 - q^{s}}{1 - q} - \frac{1 - q^{s}e^{-snr}}{1 - 2qCos.mr + q^{s}e^{-2snr}} \frac{dx}{x(m^{2} - x^{2})} \right] \cdot (1152),$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{Sin.rx - q^{s-1}Sin. srx + q^{s}Sin. [(s-1)rx]}{1 - 2qCos.nr + q^{s}e^{-2snr}} \frac{dx}{x(m^{2} - x^{2})} = \frac{\pi}{2qm^{2}} \left[\frac{1 - q^{s}}{1 - q} - \frac{1 - q^{s}e^{-snr}}{1 - 2qCos.nr + q^{s-1}Sin. srx + 1 - 2qCos.nr + q^{s-1}Sin. srx + 1 - 2qCos.nr + q^{s-1}Sin. srx + 1 - 2qCos.nr + q^{s-1}Sin. srx + q^{s-1}Sin. [(s-1)rx]}{1 - q^{s}e^{-snr}} \right] \cdot (1154).$$

$$\int_{s}^{\infty} \frac{Sin.rx}{1 - q^{s}e^{-snr}} \frac{dx}{1 - q^{s}e^{-snr}} \frac$$



^[108] On trouve ces intégrales lorsqu'on sonstrait l'intégrale (r) des intégrales (no), (nr), (β1), (β10).
[109] Soit qu'on regarde ces intégrales comme des équations de condition, et qu'on y applique le

$$= \frac{\pi}{2(1-s)^3} \left\{ \frac{1-q'}{1-qu'} - \frac{1-q'u'}{1-qu'} \right\} \dots (1163), \int_{r}^{\infty} \frac{q(1+q)(1-Cos.rs)}{1-2qCos.rs} + \frac{1-2qCos.rs}{1-2qCos.rs} + \frac{1+q^{-s}[2Cos.rs - Cos.rs - Cos.](s-1)rs]}{1-2q^{-s}[1-Cos.](s-1)rs]} \right\} \frac{1}{1-2qCos.rs} + \frac{1+q^{-s}[2Cos.rs - Cos.rs - Cos.](s-1)rs]}{1-q^{-s}[1-Cos.](s-1)rs]} \frac{1}{1-q^{-s}} \frac{1-q^{-s}}{1-q^{-s}} \frac{1-q^{-$$

 $\int_{s}^{x} \frac{Sin. srx}{1 - 2q(s_0, rx + q)} \frac{dx}{s(m^2 - x^2)} = \frac{\pi}{2m^2} \left[\frac{1 - q'}{(1 - q)^2} + \frac{q' - Cos. smr}{1 - 2q(s_0, rx + q)^2} \right] \dots (1161),$ $\int_{s}^{x} \frac{Sin. srx}{1 - 2q(s_0, rx + q)} \frac{dx}{s(m^2 - x^2)} = \frac{\pi}{4m^2} \left\{ \frac{1 - q'}{(1 - q)^2} + \frac{q' - e^{-mr}}{(1 - q)^2} + \frac{q' - Cos. smr}{1 - 2q(s_0, rx + q)^2} \right\}. (1162).$

 $+ (1+q^2) e^{-(r+2)mr} Cos. smr - q e^{-(r+3)mr} Cos. [(s-1)mr] \over (q^1-2 q e^{-mr} Cos. mr + e^{-2mr})$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1 - q Cos x x + q^{-1} Cos. |\{s-1\} v x\}}{(1 - 2 \sqrt{Cos. x x + q^{-1}})} \frac{dx}{m^{2} + x^{2}} \frac{\pi}{2m(1 - u e^{-mt})(1 - u e^{mt})} \frac{1 - q^{2} e^{-mt}}{1 - q e^{-mt}}$$

$$- \frac{1 - q^{-t} u}{1 - u^{t}} \frac{u}{1 - u^{t}} (e^{mt} - e^{-mt}) \Big] \cdots (1170), \int_{-\infty}^{\infty} \frac{q Sin. x x - q^{2} Sin. x x + q^{2} 1 Sin. |\{s-1\} v x\}}{(1 - 2 \sqrt{Cos. x x + q^{-2}})(1 - u e^{-mt})(1 - u e^{mt})} \frac{1}{1 - q e^{-mt}} \frac{1 - q^{t} u}{1 - q u} \cdots (1171), \int_{-\infty}^{\infty} q(1 + q)(1 - Cos. x x) + \frac{1}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2(1 - u e^{-mt})(1 - u e^{mt})} \frac{1}{1 - q e^{-mt}} \frac{1 - q^{t} u}{1 - q u} \cdots (1171), \int_{-\infty}^{\infty} q(1 + q)(1 - Cos. x x) + \frac{1}{m^{2} + x^{2}} = \frac{\pi}{2(1 - u e^{-mt})(1 - u e^{mt})} \frac{1}{1 - q e^{-mt}} \frac{1 - q^{t} u}{1 - q e^{-mt}} \cdots (1171), \int_{-\infty}^{\infty} q(1 + q)(1 - Cos. x x) - \frac{\pi}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2(1 - q^{t} - (1 - q))} \frac{\pi}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2(1 - q^{t} - (1 - q))} \frac{\pi}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2(1 - q^{t} - (1 - q))} \frac{\pi}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{2(1 - q^{t} - (1 - q))} \frac{\pi}{m^{2} - x^{2}} = \frac{\pi}{m^{2}} \frac{\pi$$

03 8

& V. DÉDUCTION DE QUELQUES INTÉGRALES DÉFINIES DOUBLES.

48. Dans le cours de ce Mémoire et spécialement dans les paragraphes III et IV nous avons évalué des intégrales définies, entre lesquelles se présentait la relution suivante:

$$\int_{s}^{x} q(s,rx) \frac{dx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{n}{2m} q_{1}(s,mr) \dots (rn), \int_{s}^{x} q_{1}(s,rx) \frac{xdx}{m^{2}-x^{2}} = \frac{n}{2} q_{2}(s,mr); \dots (rn)$$
où quelquefois q_{1} était identique à q_{1} , et alors ces intégrales étaient des fonctions réciproques de CACCHY.

Dans le cas général, où σ diffère de σ_2 , nous pouvons déduire de ces deux équations deux intégrales définies doubles, de nature intrinséquement distinctes. En premier lieu faisons dans l'équation (so) = g et dans l'autre (sn) = gg, r = m, w = p, multiplions la première par $\frac{gdg}{p^2 - g^2}$, intégrons entre 0 et ∞ et substituons la seconde; alors:

$$\int_{-\pi}^{\pi} \int_{0}^{\pi} q(s, xy) \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{ydy}{p^{2} - y^{2}} = \frac{\pi^{2}}{4m} q_{2}(s, mp). \quad (CXXX)$$

En second lieu au contraîre prenons dans l'équation (p) n = y, et dans la seconde (p), x = y, m = p; puis multiplions la première équation par $\frac{y^2 dy}{p^2 - y^2}$ intégrons encore entre les limites 0 et ∞ et substituons la dernière formule; alors nous aurons:

$$\int_{s}^{x} \int_{s}^{x} q(s, rx) \frac{dx}{y^{2} - x^{2}} \frac{y^{2}dy}{p^{2} - y^{2}} = \frac{\pi^{2}}{4} q_{2}(s, pr). \qquad (CXXXI)$$

Maintenant soit τ_2 égale à la fonction τ , ce qui arrive souvent; dans ce cas nous déduisons des théorèmes précédents les formules suivantes:

$$\int_{s}^{x} \int_{s}^{\infty} q(s, xy) \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{ydy}{p^{2} - y^{2}} = \frac{\pi^{2}}{4\pi\epsilon} q(s, wp), \quad (CXXXII)$$

$$\int_{s}^{x} \int_{s}^{x} q(s, xx) \frac{dx}{y^{2} - x^{2}} \frac{g^{3}dy}{a^{2} - x^{2}} = \frac{\pi^{2}}{s^{2}} q(s, pr). \quad (CXXXIII)$$

Mais dans ce cas-ci permutons encore les substitutions précédentes dans les équations (re), (rs); multiplions auprès des deux transformations par $\frac{dy}{x^2-y^2}$ et agissons en outre comme précédemment, alors nous trouverons les deux théorèmes:

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{x} \phi_{1}(s, xy) \frac{xdx}{|x^{2} - x^{2}|} \frac{dy}{p^{2} - y} = \frac{n^{2}}{4p} \tau_{1}(s, mp), \dots (CXXXIV)$$

$$\int_{s}^{x} \int_{s}^{\infty} \phi_{1}(s, rx) \frac{xdx}{|y^{2} - x^{2}|} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} = \frac{n^{2}}{4p} \tau_{1}(s, pp), \dots (CXXXV)$$

Or, il arrive sonvent auprès des nos intégrales, trouvées dans les paragraphes III et IV, que σ_1 , inégale à σ_1 , n'en diffère que d'une fonction, indépendante de m: soit alors $q_1 \equiv d+\tau$. Lorsque dans la transformation on la multiplie par $\frac{dg}{p^2-g^2}$ pour intégrer ensuite entre les limites 0 et ∞ , comme l'exige la discussion précédente, on tomberait sur un terme complémentaire $\int_{-\infty}^{\infty} A \frac{dg}{p^2-g^2} =$ $= A \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dg}{p^2-g^2}$, qui s'annule en raison de la valeur zéro de cette intégrale définie. Par conséquent iei les théorèmes (CXXXIV), (CXXXV) ne cesseut de valoir. Mais il n'en est plus ainsi pour la $g_1(x)$ dans les deux théorèmes précédents (CXXXII), (CXXXIII), qui comporteraient un terme complémentaire $\int_{-\infty}^{\infty} A \frac{g^3 dg}{p^2-g^2}$ ou $\int_{-\infty}^{\infty} A \frac{g^2 dg}{p^2-g^2}$, lequel deviendrait infini en conséquence de la valeur de ces deux intégrales.

 Passons maintenant aux applications, dont nous n'écrirons que les résultats: et commençons par les formules du § 111.

Les intégrales (557) et (558) donnent par les théorèmes (CXXX) et (CXXXI) et par (CXXXIV) et (XXXV): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos^{x}sy. Cos. sxy. \frac{ds}{s^{2}-s^{2}} \frac{g^{3}y}{p^{3}-y^{2}} = \frac{n^{2}}{4s_{0}} (2 - Cos. ssy. \frac{ds}{s^{2}-s^{2}}) = \frac{n^{2}}{p^{2}-y^{3}} = \frac{n^{2}}{4s_{0}} (2 - Cos. ssy. \frac{ds}{s^{2}-s^{2}}) = \frac{n^{2}}{p^{2}-y^{3}} = \frac{n^{2}}{4s_{0}} (2 - Cos. ssy. \frac{ds}{s^{2}-s^{2}}) = \frac{n^{2}}{p^{2}-y^{3}} = \frac{n^{2}}{4s_{0}} (2 - Cos. ssy. \frac{ds}{s^{2}-s^{2}}) = \frac{n^{2}}{p^{2}-y^{3}} = \frac{n^{2}}{4s_{0}} (2 - Cos. ssy. \frac{ds}{s^{2}-s^{2}}) = \frac{n^{2}}{s^{2}-s^{2}} = \frac{n^{2$

^[110] Les intégrales suivantes étant toutes des intégrales définies doubles, on les a énumerées de nouveau (1) etc.

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.xy} Sin_s(e Sin.xy) \frac{xdx}{x^2 - x^2} \frac{dy}{p^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4p} e^{stCos.ny} Sin_s(e Sin.ny) \dots (17),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.xx} Sin_s(e Sin.xz) \frac{xdx}{y^2 - x^2} \frac{dy}{p^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4p} e^{stCos.ny} Sin_s(e Sin.pp) \dots (18);$$

$$(634) \text{ et } (635) \text{ seulement par } (CXXXXI) \text{ et } (CXXXV); \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.xx + s_1tCos.pr}, + \dots Cos.(eSin.pr) + \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{y^2 - y^2}{p^2 - y^2} = \frac{\pi^4}{4} \left[1 - e^{stCos.pr} + s_1tCos.pr, + \dots Cos.(eSin.pr) + s_1tCos.pr, + \dots Cos.(eSin.pr) + \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{y^2 - y^2}{p^2 - y^2} = \frac{\pi^4}{4p} \left[1 - e^{stCos.pr} + s_1tCos.pr, + \dots Cos.(eSin.pr) + \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{dy}{p^2 - y^2} = \frac{\pi^4}{4p} e^{stCos.pr} + s_1tCos.pr, + \dots Sin_s(eSin.pr + s_1Sin.pr_1 + \dots) + \dots (20); \quad (656) \text{ et } (657)$$
pur $(CXXXII)$ et $(CXXXIII)$ et par $(CXXXIV)$ et $(CXXXV); \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.xy} Cos.(eSin.xp + xy) \frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{y^2 + y}{p^2 - y^2} = -\frac{\pi^4}{4p} e^{stCos.pr} Cos.(eSin.np + mp) + \dots (21),$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.rx} Cos.(eSin.xp + xy) \frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{y^2 + y}{p^2 - x^2} \frac{y^2 + y}{p^2 - y^2} = -\frac{\pi^4}{4p} e^{stCos.pr} Cos.(eSin.mp + mp) + \dots (22),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.rx} Sin.(eSin.xp + xy) \frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{y^2 + y}{p^2 - x^2} \frac{y^2 + y}{p^2 - y^2} = -\frac{\pi^4}{4p} e^{stCos.pr} Cos.(eSin.mp + mp) + \dots (23),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.rx} Sin.(eSin.xp + x + x) \frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{dy}{y^2 - x^2} \frac{dy}{p^2 - y^2} = -\frac{\pi^4}{4p} e^{stCos.pr} Sin.(eSin.pr + pr) + \dots (23),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.rx} Sin.(eSin.rx + x + x) \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{dy}{y^2 - x^2} \frac{dy}{y^2 - y^2} = -\frac{\pi^4}{4p} e^{stCos.pr} Sin.(eSin.pr + pr) + \dots (24);$$

$$(658) \text{ et } (659) \text{ seulement par } (CXXXIII) \text{ et } (CXXXIV); \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.rx} Sin.(eSin.pr + pr) - \dots (24);$$

$$Cos.(eSin.xp + s_1Sin.pr_1 + \dots + pr_s) \dots (25), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.pr} s_1, Cos.pr_s + \dots (25);$$

$$(658) \text{ et } (659) \text{ seulement par } (CXXXIII) \text{ et } (CXXXIV); \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{stCos.pr} s_1, Cos$$

 $\int_{a}^{\infty} \int_{a}^{n} e^{x \cos x} rx \quad Sin.(x Sin. rx + rx). \quad Si.(x) \quad \frac{x dx}{x^{2} - x^{2}} \quad \frac{dy}{x^{2} - y^{2}} = - \quad \frac{n^{2}}{4n} \quad e^{x \cos x} r$ Sin.(s Sin. pr + pr). Si.(p) ... (30); - (678) et (679) seulement par (CXXXIII) et (CXXXV): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{s \cdot Cos. \cdot r \cdot x} + \epsilon_1 \cdot Cos. \cdot (s \cdot Sin. \cdot r \cdot x) + \epsilon_1 \cdot Sin. \cdot r_1 \cdot x + \dots + \epsilon_n \cdot Sin. \cdot r_n \cdot x + \dots + \epsilon_n \cdot Sin. \cdot x + \dots + \epsilon_n \cdot x + \dots$ $+ pr_a$). Si.(p) ... (31), $\int_{-\infty}^{\infty} e^{sCos. rx + s.Cos. r.x + ...}$ Sin.(s Sin. rx + s.Sin. r.x + ... + ... $+ r_a x$). $Si_a(x) = \frac{x dx}{x^2 - x^2} = \frac{dy}{x^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} e^{st'os.pr + s_1 t'os.pr_1 + ... + Sin.(s Sin.pr + s_1 Sin.pr_1 + ... + .$ + pr_s). Si.(p) ... (32); - (680) et (681) sculement par (CXXXIII) et (CXXXV), lorsqu'on y change les constantes p en m: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cosamx$. Cosam, 2... Sin. 17. Sin. 17. Sin. 17. 2... $e^{t \cos x} \cdot x + t_1 \cos x_1 x + ... \cos (s + s_1 + ...) \frac{1}{2} \pi - (qm + q_1 m_1 + ... + sr + s_1 r_1 + ...) x - t \sin nx - ...$ $-t_1Sin. u_1x - ...$ $\frac{dx}{u^2 - x^2} - \frac{y^2dy}{u^2 - x^2} = \frac{u^2}{4} \left[2 - y - y_1 - ... - t - x_1 - ... - Cosspm. Coss.pm_1 ... \right]$ $Sin.*pr. Sin.*, pr_1 ... c^{tCot.pu} + t_1Cot.pu_1 + ... Cos. [(s+s_1+...) \frac{1}{2} \pi - (qm+q_1m_1+...+sr+s_1r_1+...) p$ -t Sin. pu -t, Sin. pu -t. (33), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.qmx$. Cos.q.m., Sin.q.r., Sin.q.r., Sin.q.r., Sin.q.r., Sin.q.r., Sin.q.r., Sin.q.r. $e^{tCos. wx + t, Cos. w, x + ...}$ Sin. $[(s+s_1+...) \frac{1}{2}\pi - (qm+q_1m_1+...+sr+s_1r_1+...)x - tSin. wx = t_1 Sin. \ u_1 x - ...$ $\frac{x dx}{x^2 - x^2} \frac{dy}{x^2 - x^2} = - \frac{\pi^2}{4\pi} Cos. g pm. Cos. g. pm. ... Sin. pr. Sin. s. pr. ...$ etCas. pu+t, Cas. pu, + ... Sin. | (s+s, + ...) & n - (qm+q, m, + ... + er+s, r, + ...)p - tSin. pu -_ t_Sin. pu_____ (34); _ (692) et (693) sculement par (CXXXIII) et (CXXXV). avec changement des p en des m: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos3mx$, Cos3mx, Cos3mx, Sin,trx, $\begin{array}{lll} e^{t(\phi_{s},u_{x}+t_{s}(\phi_{s},v_{x}+\cdots-C\phi_{s},\{(s+s_{1}+\cdots)\frac{1}{2}n-(\phi m+q_{1}m_{1}+\cdots+sr+s_{1}r_{s}+\cdots+u_{s})x-\\ &-tSin,u_{x}-t_{s}Sin,u_{x}x-\ldots]\frac{dx}{y^{2}-x^{2}}\frac{y^{2}dy}{p^{2}-y^{2}}=-\frac{\pi^{3}}{4}\left\{ Cos\beta\,pm.\,Cos\beta,pm_{1}\ldots\,Sin,^{s}pr.\, \end{array}$ Sin.s. pr., ... $e^{t(as. pu+t, Cos. pu+t)}$. Cos. $\frac{1}{2}(s+s,+...)$ $\frac{1}{2}\pi$ - $(qm+q,m,+...+sr+s,r,+...+u_s)p$ --t Sin. pu -t, Sin. pu -t. Sin. pu -t. Sin. t -t Sin. t $e^{t(\delta s. ux + t, Cos. u_1x + ... Sin. \{(s+s_1+...) \frac{1}{2}\pi - (qm+q_1m_1+...+sr+s_1r_1+...+u_s)x} - t Sin. ux - t Sin. ux$ $=t_1Sin.\ w_1x=-$ } $\frac{xdx}{u^2-x^2}\frac{dy}{u^2-x^2}=-\frac{\pi^2}{4p}Cos.qpm.\ Cos.q.pm_1...\ Sin.^spr.\ Sin.^spr_1...$ ε 1Cos. pu + t, Cos. pu, + ... Sin. $\{(s+s_1+...)\}$ $\pi = (qm+q_1m_1+...+sr+s_1r_1+...+u_s)p-t$ Sin. pu -

 $-t_1Sin. pw_1 - ...$... (36); - (698) et (699) (changez-y q, p en s, r), (700) et (701) seulement par (CXXXIII) et (CXXXV): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos^{s} rx. \quad Cos^{s} r, r, r...$ Cos. tx $\frac{dx}{u^2-x^2} \frac{y^2dy}{n^2-u^2} = -\frac{\pi^2}{4} \cos^4 pr$. Cos. 4 pr ... Cos. pt ... (37), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \cos^4 rx$. $Cos_s^s, r_1 x...$ Sin. tx $\frac{x^d x}{y^2 - x^2} \frac{dy}{y^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} Cos_s^s pr.$ $Cos_s^s, pr_1...$ Sin. pt ... (38), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin^{s} rx. Sin^{s} r_{1}x... Cos(\frac{1}{2}s\pi - tx) \frac{dx}{y^{2} - r^{2}} \frac{y^{2}dy}{y^{2} - y^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4} Sin^{s} pr. Sin^{s}, pr_{1}...$ $Cos(\frac{1}{4}sn - pt)$... (39), $\int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\infty} Sin_{s} rx$. $Sin_{s} r_{1} x$... $Sin_{s} (\frac{1}{4}sn - tx) \frac{xdx}{x^{2} - x^{2}} \frac{dy}{x^{2} - x^{2}} = \frac{1}{2}$ = $-\frac{\pi^2}{4\pi}$ Sinspr. Sinsp. Sinsp. Sinspr. (702) et (703) (après y avoir changé q, p en s, r), (704) et (705) par (CXXXIII) et (CXXXV): $\int_{a}^{x} \int_{a}^{\infty} Cos.^{i}rx$. Cos. tx $\frac{dx}{y^{2}-x^{2}} \frac{y^{2}dy}{p^{2}-y^{2}} = -\frac{n^{2}}{4}$ Cos. pr. Cos. pt ... (41), $\int_{s}^{x} \int_{s}^{\infty} Cos. \, ^{g}rx. \quad Sin. \, tx \quad \frac{xdx}{y^{2} - x^{2}} \quad \frac{dy}{y^{2} - y^{2}} = - \quad \frac{\pi^{2}}{4\pi} \quad Cos. \, ^{g}pr. \quad Sin. \, pt \quad \quad (42),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{s} rx. Cos.(\frac{1}{2}s\pi - tx) \frac{dx}{y^{2} - x^{2}} \frac{y^{2} dy}{p^{2} - y^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4} Sin.^{s} pr. Cos.(\frac{1}{2}s\pi - pt) ... (43),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{0}^{\infty} Sin^{s} rx. \ Sin(\frac{1}{2}sn-tx) \ \frac{xdx}{u^{2}-x^{2}} \frac{dy}{n^{2}-u^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4u} \ Sin^{s} pr. \ Sin(\frac{1}{2}sn-pt) \ \dots \ (44),$ (où partout on a t>sr); -- encore (730) et (731) par (CXXXIII) et (CXXXV), après qu'on y a changé les m en des p: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. \pi mx$. $Cos. \pi_1 m_1 x ... Sin. \pi rx$. $Sin_s s_1 r_1 x_m e^{iCos. ux + t_1 Cos. u_1 x + \dots} Cos. \frac{1}{2}(s + s_1 + \dots) \frac{1}{2} x - (qm + q_1 m_1 + \dots + s\ell + s_1 r_1 + \dots + n_s) x - \dots$ - $t \sin ux - t_1 \sin u_1 x - \dots$]. $Si_n(x) \frac{dx}{x^2 - x^2} \frac{y^2 dy}{x^2 - x^2} = -\frac{\pi^2}{4} \cos x m_p$. $\cos x m_p$. $\cos x m_p$. Sin. * pr. Sin. *, pr ... $e^{t \cos pu + t}$, $\cos pu + t$, $\cos pu + t$, $\cos \left((s + s, + ...) \right) = \pi - (qm + q, m, + ... + ...)$ $+ sr + s_1r_1 + ... + n_s p - t Sin. pu - t_1 Sin. pn_1 - ... Si.(p) ... (45), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. fmx.$ Cosg. m. x ... Sin. +rx. Sin. +r. x ... etCos. wx +t, Cos. u,x + ... Sin. (s+s,+...) \ n - (qm+q,m,+... + $+ sr + s_1r_1 + ... + u_n x - t Sin. ux - t_1 Sin. u_1 x - ...$ Si.(x) $\frac{xdx}{y^2 - x^2} \frac{dy}{y^2 - x^2} =$ $=-\frac{\pi^2}{4\pi}\ \text{Cor.7mp. Cor.7.mp. Cor.7.mp.}.\ Sin.^2pr.\ Sin.^2pr.\ Sin.^2pr._{1}...\ e^{iCor.pu+t_1Cor.pu}, +...\ Sin.\left[\left(s+s_1+...\right)\frac{1}{2}\pi-1\right]$ $-(qm+q_1m_1+...+sr+s_1r_1+...+u_s)p - t Sin. pu - t_1 Sin. pu_1-...$ Si.(p) ... (46); -

(732) et (733) (après qu'on y a changé q, p en s, r), et (734) et (735) seulement par (CXXXIII) et (CXXXV); $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} C_{0\theta, \theta} rx. \quad C_{0\theta, \theta} tx. \quad Si.(x) \quad \frac{dx}{y^2 - x^2} \quad \frac{y^2 dy}{y^2 - y^2} \quad =$ = $-\frac{\pi^2}{4}$ Cos. pr. Cos. pr. Si.(p) ... (47), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. rx.$ Sin. tx. Si.(x) $\frac{x dx}{x^2 - x^2} \frac{dy}{\sigma^2 - x^2} =$ = $-\frac{n^2}{4n}$ Cos. spr. Sin. pt. Si.(p) ... (48), $\int_{1}^{\infty} \int_{1}^{\infty} Sin. srx.$ Cos.($\frac{1}{2}4\pi$ —tx). Si.(x) $\frac{dx}{x^2-x^2}$ $\frac{y^2dy}{n^4-x^2}$ = $-\frac{\pi^2}{4}$ Sin.* pr. Cos.($\frac{1}{2}$ s π - pt). Si.(p) (40), $\int_{-\pi}^{\pi} \int_{0}^{\pi} Sin.* rx$. Sin.($\frac{1}{2}$ s π - tx). $Si_n(x) \stackrel{xdx}{\underset{n^2 = -x^2}{\longrightarrow}} \frac{dy}{\frac{n^2 - x^2}{\longrightarrow}} = -\frac{\pi^2}{4\pi} Sin.spr. Sin.(\frac{1}{2}s\pi - pt) Si.(p) ... (50), (où partout il est$ t > sr); - (736) et (737) par (CXXX) et (CXXXI) et par (CXXXIV) et (CXXXV); $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin. \ 2 \exp[-Cot. \ xy \ \frac{dx}{m^2 - x^2} \ \frac{y dy}{y^2 - y^2} = \frac{\pi^2}{4m} \ [1 - Sin. \ 2 xmp. \ Cot. \ mp] \ \dots \ (51),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sia. \ 2 \text{ ers. Cot. rx} \ \frac{dx}{v^2 - x^2} \ \frac{y^2 dy}{v^2 - v^2} = \frac{\pi^2}{4} \ \{1 - Sin. \ 2 \text{ spr. Cot. pr}\} \dots (52),$ $\int_{-\pi}^{x} \int_{-\pi}^{x} Sin^{2} exy. \quad Cot. \quad xy = \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} \frac{dy}{u^{2} - u^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4a} Sin^{2} emp. \quad Cot. \quad mp = \dots$ (53) $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{x}^{x} Sin_{x}^{2} srx. \ Cot. \ rx \frac{rdx}{u^{2}-u^{2}} \frac{dy}{u^{2}-u^{2}} = -\frac{u^{2}}{4y} Sin_{x}^{2} spr. \ Cot. \ pr \dots (54); \ -- (747)$ et (746) seulement par (CXXXIV): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin. 2sxy. Cot. xy. Si.(x) \frac{x^dx}{x^2-x^2} \frac{dy}{x^2-x^2} =$ $= \frac{\pi^2}{4\pi} Si.(m). \{1 - Sia. 2smp. Cot. mp\} ... (55); -- (748) et (749) par (CXXX) et (CXXXI)$ $\operatorname{ct\,par}(\operatorname{CXXXIV}) \operatorname{et}(\operatorname{CXXXV}) : \int_{1}^{\infty} \int_{1}^{\infty} \operatorname{Sin} Assy, \operatorname{Tang} xy \, \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y dy}{b^{2} - y^{2}} = -\frac{n^{2}}{4m} \left\{ 1 + \operatorname{Sin} Assy, \operatorname{Tang} xy - \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y dy}{b^{2} - y^{2}} \right\} = -\frac{n^{2}}{4m} \left\{ 1 + \operatorname{Sin} Assy, \operatorname{Tang} xy - \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y dy}{b^{2} - y^{2}} \right\} = -\frac{n^{2}}{4m} \left\{ 1 + \operatorname{Sin} Assy, \operatorname{Tang} xy - \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y dy}{b^{2} - y^{2}} \right\} = -\frac{n^{2}}{4m} \left\{ 1 + \operatorname{Sin} Assy, \operatorname{Tang} xy - \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y dy}{b^{2} - y^{2}} \right\} = -\frac{n^{2}}{4m} \left\{ 1 + \operatorname{Sin} Assy, \operatorname{Tang} xy - \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y dy}{b^{2} - y^{2}} \right\} = -\frac{n^{2}}{4m} \left\{ 1 + \operatorname{Sin} Assy, \operatorname{Tang} xy - \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y dy}{b^{2} - y^{2}} \right\} = -\frac{n^{2}}{4m} \left\{ 1 + \operatorname{Sin} Assy, \operatorname{Tang} xy - \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y dy}{b^{2} - y^{2}} \right\} = -\frac{n^{2}}{4m} \left\{ 1 + \operatorname{Sin} Assy, \operatorname{Tang} xy - \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y dy}{b^{2} - y^{2}} \right\} = -\frac{n^{2}}{4m} \left\{ 1 + \operatorname{Sin} Assy, \operatorname{Tang} xy - \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y dy}{b^{2} - y^{2}} \right\}$ Tang. mp | ... (56), $\int_{s}^{x} \int_{s}^{\infty} Sin. Asrx. Tang. rx \frac{dx}{u^{2}-x^{2}} \frac{y^{2}dy}{y^{2}-y^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4} + 1 + Sin. Aspr.$ Tang. pr_1^1 ... (57), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^2 2exy$. Tang. $xy = \frac{xdx}{w^2 - x^2} = \frac{dy}{w^2 - x^2} = -\frac{\pi^2}{4y} Sin.^2 2exp$. $Tang. mp = (5S), \int_{1}^{\infty} \int_{1}^{\infty} Sin^{2} 2srx. Tang. rx \frac{xdx}{a^{2}-x^{2}} \frac{dy}{a^{2}-x^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4\pi} Sin^{2} spr. Tang. pr = (59).$ Encore (750) et (751) également: $\int_{s}^{x} \int_{s}^{x} Sin$, 2sxy, Cosee, xy $\frac{dx}{m^2-x^2} \frac{ydy}{p^2-y^2} =$ = $-\frac{\pi^2}{4m}$ Sin, 2 smp. Corec. mp ... (60), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin$, 2 erx. Corec. rx $\frac{dx}{y^2-x^2} \frac{y^2dy}{p^2-y^2} =$ $= -\frac{\pi^2}{4} Sin. 2spr. Cosec. pr ... (61), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^2 syg. Cosec. sy \frac{xdx}{m^2 - x^2} \frac{dy}{n^2 - n^2} =$

$$= -\frac{\pi^3}{4p} Sin,^3smp. Cosec. mp ... (62), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin,^3srx. Cosec. rx \frac{xdx}{y^3 - x^3} \frac{dy}{p^3 - y^3} = \\ = -\frac{\pi^3}{4p} Sin,^3spr. Cosec. pr ... (63); - (769) et (768) seulement par (CXXXIV): \\ \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin. 4xxy. Tang. xy. Si.(x) \frac{xdx}{m^3 - x^3} \frac{dy}{p^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4p} Si.(m), \{1 + Sin. 4xmp. Rang. mp \} ... (64); - (770) et (771) par (CXXXII) et (CXXXIII) et par (CXXXIV): \\ \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^3 xmp. Cosec. mp. Si.(p) = (65), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^3 xrx. Cosec. xx. Si.(x) \frac{dx}{y^3 - x^3} \frac{y^3 dy}{p^3 - y^3} = \\ = -\frac{\pi^3}{4} Sin.^3 xmp. Cosec. mp. Si.(p) = (65), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^3 xrx. Cosec. xx. Si.(x) \frac{dx}{y^3 - x^3} \frac{y^3 dy}{p^3 - y^3} = \\ = -\frac{\pi^4}{4} Sin.^3 xpr. Cosec. pr. Si.(p) = (67), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^3 xrx. Cosec. xx. Si.(x) \frac{xdx}{y^3 - x^3} \frac{dy}{p^3 - y^3} = \\ = -\frac{\pi^4}{4p} Sin.^3 xpr. Cosec. pr. Si.(p) = (67), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^3 xrx. Cosec. xx. Si.(x) \frac{xdx}{y^3 - x^3} \frac{dy}{p^3 - y^3} = \\ = -\frac{\pi^3}{4p} Sin.^3 xpr. Cosec. pr. Si.(p) = (67), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^3 xpr. Cosec. xr. Si.(x) \frac{xdx}{y^3 - x^3} \frac{dy}{p^3 - y^3} = \\ = -\frac{\pi^3}{4p} Sin.^3 xpr. Cosec. pr. Si.(p) = (67), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^3 xpr. Cosec. xr. Si.(x) \frac{xdx}{y^3 - x^3} \frac{dy}{p^3 - y^3} = \\ = -\frac{\pi^3}{4p} Sin.^3 xpr. Cosec. pr. Si.(p) = (67), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^3 xpr. Cosec. xr. Si.(p) \frac{xdx}{y^3 - x^3} \frac{dy}{y^3 - x^3} \frac$$

50. Dans le paragraphe IV nous rencontrons de nouvelles intégrales qui pourront nous servir ici. Ainsi les intégrales (\$31) et (\$30) donneut tant par les théorèmes (CXXXII) et (CXXXIII) que par les autres (CXXXIV) et (CXXXV): $\int_{s}^{s} \int_{s}^{\infty} Cos.^{s}xy. Sin.sxy. Tang. 2xy \frac{dx}{m^{2}-x^{2}} \frac{y^{3}dy}{p^{2}-y^{2}} = -\frac{\pi^{3}}{4n}(1+Tang.2mp. Cos.^{inp}, Sin.smp)_{-}(T3), \\ \int_{s}^{s} \int_{s}^{c} Cos.^{s}xs. Sin.srx. Tang. 2xx \frac{dx}{y^{2}-x^{2}} \frac{y^{3}dy}{p^{2}-y^{2}} = -\frac{\pi^{3}}{4n}(1+Tang.2pt. Cos.^{inp}, Sin.smp)_{-}(T4), \\ \int_{s}^{n} \int_{s}^{c} (1-Cos.^{i}xy. Cos. sxy) Tang. 2xy \frac{x^{d}x}{m^{2}-x^{2}} \frac{dy}{p^{3}-y^{3}} = -\frac{\pi^{3}}{4p} Tang. 2mp. (1-Cos.^{imp}, Cos. smp)_{-}(T6), \\ \int_{s}^{s} \int_{s}^{c} (1-Cos.^{i}xy. Cos. sxy) Tang. 2xy \frac{x^{d}x}{m^{2}-x^{2}} \frac{dy}{p^{3}-y^{3}} = \frac{x^{d}x}{p^{3}-x^{2}} \frac{dy}{p^{3}-x^{2}} \frac{dy}{p^{3}-y^{3}} = \frac{x^{d}x}{p^{3}-x^{2}} \frac{dy}{p^{3}-x^{2}}$

= $-\frac{n^2}{4\pi}$ Tang. 2 pr. (1 — Cos.*pr. Cos. spr) ... (76); — (833) et (832) de même: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Costxy. Sin. sxy. Cot. 2xy \frac{dx}{w^2 - x^2} \frac{ydy}{v^2 - u^2} = \frac{\pi^2}{4m} (1 - Cot. 2mp. Costmp. Sin. smp) ... (77),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{0}^{\infty} Cos. rx. Sin. srx. Cot. 2rx \frac{dx}{y^{2}-x^{2}} \frac{y^{2}dy}{y^{2}-y^{2}} = \frac{\pi^{2}}{4} (1-Cot. 2pr. Cos. pr. Sin. spr) ... (78),$ $\int_{*}^{x} \int_{*}^{x} (1 - \cos^{2}xy, \cos xy) \cot 2xy \frac{x dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4p} \cot 2mp, (1 - \cos^{2}mp, \cos xmp). (79),$ $\int_{0}^{x} \int_{0}^{x} (1 - \cos^{2}rx. \cos \cos x) \operatorname{Cot. 2rx} \frac{xdx}{x^{2} - x^{2}} \frac{dy}{x^{2} - x^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4\pi} \operatorname{Cot. 2pr. } (1 - \cos^{2}rx. \cos x) \operatorname{Cot. 2pr. } (1 -$ Cos. spr) ... (80). — Encore (835) et (834) également: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{s-1}xg$. Sin. sry. Cosec. xy $\frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{ydy}{n^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi}$ Cosec. mp. Cos. s-1 mp. Sin. smp (81), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. s - 1 rx. Sin. srx. Cosec. rx \frac{dx}{x^2 - x^2} \frac{y^2 dy}{x^2 - x^2} = -\frac{n^2}{4} Cosec. pr. Cos. s - 1 pr.$ Sin. spr (82), $\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} (1 - Cos.^{s}xy) \cdot Cos. sxy$ Cosec. $2xy \cdot \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} \cdot \frac{dy}{y^{2} - y^{2}} =$ = $-\frac{\pi^2}{4\pi}$ Cosec. 2mp. (1—Cos. 2mp. Cos. 2mp) (83), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} (1-Cos. 2\pi rx. Cos. 2\pi rx)$ Cosec. $2rx \frac{xdx}{x^2-x^2} \frac{dy}{x^2-x^2} = -\frac{\pi^2}{\Lambda_0}$ Cosec. 2pr. $(1-Cos.^2pr.$ Cos. spr. ... (84); — (856) ct (855) par (CXXX) ct (CXXXI) et par (CXXXIV) et (CXXXV): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin^{4}xy, Sin, (\frac{1}{2}sn - sxy), Tang, 2xy \frac{dx}{w^{2} - x^{2}} \frac{ydy}{w^{2} - y^{2}} = -\frac{n^{2}}{4so} Tang, 2mp, Sin, ^{s}mp,$ $Sin.(\frac{1}{2}sn - smp)$... (S5), $\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Sin.srx$. $Sin.(\frac{1}{2}sn - srx)$. $Tang. <math>2rx \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{y^2dy}{n^2 - y^2} =$ $= -\frac{\pi^2}{4} Tang. 2pr. Sin.*pr. Sin(\frac{1}{2}s\pi - spr) ... (86), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.*xy. Cos.(\frac{1}{2}s\pi - sxy).$ Tang. $2xy \frac{xdx}{m^2-x^2} \frac{dy}{y^2-y^2} = -\frac{\pi^2}{4y}$ Tang. 2mp. Sin. mp. Cos.($\frac{1}{2} s\pi - smp$) ... (87), $\int_{0}^{\infty} \int_{0}^{\infty} Sin^{s} rx, \quad Cos(\frac{1}{2}sn - rx), \quad Tang, \quad 2rx \quad \frac{xdx}{n^{2} - x^{2}} \quad \frac{dy}{n^{2} - y^{2}} = -\frac{n^{2}}{4n} \quad Tang, \quad 2pr, \quad Sin^{s}pr,$ $Cos.(\frac{1}{2}s\pi - spr)$... (88); — (858) et (857) par les mêmes théorèmes: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{2}xy$. Sin.(4sn - sxy). Cot. $2xy \frac{dx}{2x^2 - x^2} \frac{ydy}{y^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4m}$ Cot. 2mp. Sin.mp. Sin.(4sn - smp) ... (89), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin_s^2 rx, Sin(\frac{1}{2}s\pi - srx), Cot. 2rx \frac{dx}{s^2 - s^2} \frac{y^2 dy}{s^2 - s^2} = -\frac{\pi^2}{4} Cot. 2\rho r. Sin_s^2 \rho r.$

 $Sin.(\frac{1}{2}sx - spr)$... (90), $\int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} Sin.^{s}xy$. $Cos.(\frac{1}{2}sx - sxy)$. Cot. $2xy \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} \frac{dy}{m^{2} - x^{2}} = \frac{1}{2}$ = $-\frac{\pi^2}{4\pi}$ Cot. 2mp. Sin.*mp. Cos. $(\frac{1}{2}s\pi - smp)$... (91), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.*rx$. Cos. $(\frac{1}{2}s\pi - srx)$. Cot. $2rx \frac{x^3x}{y^2-x^2} \frac{dy}{y^2-y^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi}$ Cot. 2pr. Sin *pr. $Cox(\frac{1}{4}*\pi-spr)$... (92); et encore également (S60) et (S59): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin(\frac{1}{2}s\pi - sxy). Sec.xy \frac{dx}{s^2 - s^2} \frac{ydy}{s^2 - s^2} = \frac{1}{s^2 - s^2}$ $= -\frac{\pi^2}{4\pi} Sec. mp. Sin.^{t-1}mp. Sin.(\frac{1}{4}s\pi - smp) \dots (93), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{t-1}rx. Sin.(\frac{1}{4}s\pi - srx).$ Sec. $rx = \frac{dx}{x^2 - x^2} = \frac{y^2 dy}{x^2 - x^2} = -\frac{\pi^2}{4}$ Sec. pr, Sin.(-1)pr, $Sin.(-1)s\pi - spr$) (94), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin_{s} x^{s-1} xy, \ Cos_{s}(\frac{1}{2} s \pi - sxg), \ Soc_{s} xy = \frac{x^{s}dx}{(u^{\frac{2}{3}} - x^{\frac{2}{3}})} = \frac{\pi^{\frac{3}{3}}}{4\pi} Soc_{s} \ mp, \ Sin_{s} x^{s-1} inp.$ $Cos.(\frac{1}{2}sn - snp)$... (95), $\int_{a}^{x} \int_{a}^{\infty} Sin^{j-1}rx$, $Cos.(\frac{1}{2}sn - srx)$. Sec. $rx \frac{x^{j}x}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{y^{2} - x^{2}} =$ = $-\frac{\pi^2}{4\pi}$ Sec. pr. Sin.*-1pr. Con.($\frac{1}{2}$ s. π - spr) ... (96). — (S77) et (S76) par l'intermédiaire des théorèmes (CXXX) et (CXXXI), (CXXXIV) et (CXXXV): $\int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\infty} Cossxy. \ Sin!xy, \ Sin. \ \lfloor \frac{1}{2}s\pi - (q+\epsilon)xy \rfloor, \ Tang. \ 2xy \ \frac{dx}{m^2 - x^2} \ \frac{ydy}{y^2 - x^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} Cossmp.$ $Sin.^{s}mp. Sin. \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s)mp\right]. Tang. 2mp ... (97), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cosses. Sin.^{s}es. Sin. \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s)rs\right].$ Tang. $2rx \frac{dx}{y^2-x^2} \frac{y^2dy}{y^2-y^2} = -\frac{\pi^2}{4} Cosspr. Sin. (pr. Sin. [1sn - (q+s)pr])$. Tang. 2pr ... (98), $\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Cos \, 2xy. \quad Sin^{4}xy. \quad Cos. \left| \frac{1}{2}s\pi - (q+s)xy \right|. \quad Tang. \\ 2xy \frac{xdx}{m^{2} - m^{2}} \frac{dy}{m^{2} - m^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4\pi} Cos \, 2mp. \quad Sin^{4}mp.$ $Cos.\{\frac{1}{2}s\pi - (q+s)mp\}$. Tang. 2mp ... (99), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.3rs$. Sin.*rs. $Cos.\{\frac{1}{2}s\pi - (q+s)rs\}$. Tang. $2rx \frac{xdx}{y^2-x^2} \frac{dy}{x^2-y^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} Cos 2pr. Sin 2pr. Cos. \{ \frac{1}{2}s\pi - (q+s)pr \}. Tang. 2pr... (100); -$ (879) et (878) tout de mêine: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. \pi xy. \quad Sin. \frac{1}{2} s\pi - (q+s) xy \frac{1}{2}.$ Cot. $2xy \frac{dx}{m^2-x^2} \frac{ydy}{p^2-y^2} = -\frac{\pi^2}{4m} Cossmp. Sin. tmp. Sin. [\frac{1}{2}s\pi - (\gamma + s)mp]. Cot. 2mp ... (101),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos grx, Sin \operatorname{str}, Sin, \left\{ \frac{1}{2} \operatorname{sn} - (q+s) \operatorname{rx} \right\}, \operatorname{Cot} 2 \operatorname{rx} \xrightarrow{\frac{dx}{y^2 - x^2}} \frac{y^2 \, dy}{n^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4} \operatorname{Cos gpr}, \operatorname{Sin spr},$ $Sin. \{\frac{1}{2}s\pi - (q+s)pr\}. Cot. 2pr ... (102), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cossxy. Sin. sxy. Cos. \{\frac{1}{4}s\pi - (q+s)xy\}.$ 24 *



Cot. $2xy \frac{xdx}{m^2-x^2} \frac{dy}{y^2-y^2} = -\frac{n^2}{4n} Cos. (mp. Sin. mp. Cos. (4sn-(q+s)mp))$. Cot. 2mp ... (103), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos, grx, \ Sin, frx, \ Cos, \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s)rx\right], \ Cot, \ 2rs \ \frac{xdx}{u^2 - s^2} \ \frac{dy}{u^2 - s^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} Cos, gpr.$ Sin. spr. Cos. | 1 sx - (o+s)pr |. Cot. 2pr (104); - et encore (881) et (880): $\int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} Cos. \eta - 1 \ xy. \ Sin. s - 1 \ xy. \ Sin. \left[\frac{1}{2} s\pi - (\eta + s) xy \right] \ \frac{dx}{m^2 - x^2} \ \frac{y dy}{\nu^2 - u^2} = - \ \frac{\pi^2}{4m} \ Cos. \eta - 1 \ mp.$ $Sin. \left\{ \frac{1}{2}sn - (q+s)rx \right\} \frac{dx}{v^2 - x^2} \frac{y^2dy}{v^2 - x^2} = -\frac{n^2}{4} Cox - q - pr. Sin. s - 1 pr. Sin. \left\{ \frac{1}{2}sn - (q+s)pr \right\}$. (106), $\int_{a}^{\infty} \int_{a}^{\infty} C_{0S,T} - 1xy, \ Sin^{s-1}xy, \ Cos. \left\{ \frac{1}{2}sn - (q+s)xy \right\} \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} \frac{dy}{n^{2} - y^{2}} = - \frac{n^{2}}{4n} C_{0S,T} - 1mp.$ $Sin.s-1 mp. Cos. \left(\frac{1}{2}s\pi - (q+s)mp\right) \dots (107), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. q^{-1} rx. Sin.s^{-1} rx. Cos. \left(\frac{1}{2}s\pi - \frac{1}{2}s\pi - \frac{$ -(q+s)rx $\left|\frac{xdx}{x^2-x^2}\frac{dy}{n^2-x^2}\right| = -\frac{\pi^2}{4\pi}Cos.q-1pr. Sin.s-1pr. Cos. \left|\frac{1}{2}s\pi-(q+s)pr\right|...(108).$ Tant par les théorèmes (CXXXII) et (CXXXIII) que par (CXXXIV) et (CXXXV) les intégrales (997) et (996) donnent: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.g\,xy$, Sin. $i\,xy$, $e^{\,ti^2 s.\,2xy}$ Sin. $\{\frac{1}{4}s\,\pi$ — -(q+s)xy - t Sin. 2xy. Tang. $2xy \frac{dx}{m^2-x^2} \frac{ydy}{n^2-y^2} = \frac{n^2}{4m}$ Tang. 2mp. Cos. qmp. Sin. qmp. $e^{t Cos, 2mp} Sin. \{ \frac{1}{2} s\pi - (q+s)mp = t Sin. 2mp \} \dots (109), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos, q rx. Sin. s rx. e^{t Cos, 2rx}$ Sin. $\{\frac{1}{2}s\pi - (q+s)rx - t Sin. 2rx\}$. Tang. $2rx \frac{dx}{u^2 - x^2} \frac{y^2 dy}{v^2 - y^2} = \frac{n^2}{4}$ Tang. 2pr. Cos. q pr. Sin.*pr. $e^{tCos.2pr}$ $Sin. \left(\frac{1}{2}s\pi - (q+s)pr - tSin. 2pr\right)$... (110), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.\tau xy$. Sin.*xy. $e^{\,t\,\mathrm{Cos.}\,2\,xy}\,\,\,\mathrm{Cos.}\,\big[\,\tfrac{1}{2}\,s\,\pi\,-\,(q+s)\,xy\,-\,t\,\mathrm{Sin.}\,2\,xy\,\big],\,\,\,\mathrm{Tang.}\,\,2\,xy\,\,\frac{x\,d\,x}{m^2\,-\,x^2}\,\,\frac{dy}{p^2\,-\,p^3}\,=\,\frac{\pi^2}{4\,a}\,\,\,\mathrm{Tang.}\,\,\,2\,mp.$ $e^{t \cos 2rx} |Cos.| \frac{1}{2} x \pi + (q+s) rx = t \sin 2rx |$. Tang. $2rx \frac{x dx}{y^2 - x^2} \frac{dy}{y^2 - x^2} = \frac{\pi^2}{4\theta} |Tang.| 2 pr.$ Cos3pr, Sin^spr , $e^{iCos.2pr}$ $Cos.{\frac{1}{2}s\pi - (q+s)pr - tSin.2pr}$... (112); — de même (999) et (998): $\int_{s}^{x} \int_{s}^{x} Cosqxg. Sin.^{4}xg. e^{4Cos.^{2}xg} Sin. \left[\frac{1}{2}sn - (q+s)xg - tSin.^{2}xg \right] \cdot Cot.^{2}xg \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{ydy}{n^{2} - x^{2}} =$ $= \frac{\pi^2}{4\pi} \text{ Cot. 2mp. Cos. 3mp. Sin. 3mp. et Cos. 2mp Sin. } \left[\frac{1}{4} s \pi - (q+s) mp - t Sin. 2mp \right] \dots (113).$

 $\int_{-\infty}^{x} \int_{-\infty}^{x} Cos \pi rx. \ Sin.^{\epsilon} rx. \ e^{\epsilon Cos. 2rx} \ Sin.^{\epsilon} \frac{1}{2} s\pi - (q+\epsilon) rx - \epsilon Sin. 2rx \Big|. \ Cot. \ 2rx \ \frac{dx}{y^{2} - x^{2}} \ \frac{y^{2} dy}{p^{2} - y^{2}} = \frac{1}{2} \frac{1}{2}$ $= \frac{\pi^{2}}{4} Cot, 2pr, Cos, 2pr, Sin, 4pr, e^{4Cos, 2pr} Sin, \left[\frac{1}{4} s \pi - (q+s) pr - 4 Sin, 2pr\right] ... (114),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. 2xy. Sin. ^{s}xy. e^{tCos. 2xy} Cos. \left\{ \frac{1}{2}sn - (q+s)xy - tSin. 2xy \right\}, Cos. 2xy \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} \frac{dy}{y^{2} - x^{2}} = \frac{dy}{x^{2} - x^{2}}$ $=\frac{\pi^{2}}{4\pi} \ \text{Cot. 2mp. Cos.5mp. Sim.5mp. 6t Cos.2mp Cos.} \left\{ \frac{1}{2} s \pi - (q+s) mp - t Sin. 2mp \right\} \ \dots \ (115),$ $\int_{s}^{x} \int_{s}^{x} Cos. srx. Sin. trx. e^{tCos. 2rx} Cos. \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s)rx - tSin. 2rx \right], Cot. 2rx \frac{xdx}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{y^{2} - x^{2}} =$ $=\frac{\pi^2}{\epsilon_0} \; Cot. \; 2pr. \; Cos.q \; pr. \; Sim.^4pr. \; e^{iCos.2pr} \; Cos. \{ \frac{1}{2} s\pi - (q+s)pr - t \; Sin. \; 2pr \} \; \dots \; (116); \;$ encore également (1001) et (1000): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos, g=1$ xy, Sin, s=1 xy, $e^{sCos, 2 - y}$ $Sin, [\frac{1}{2}s\pi = \frac{1}{2}s\pi = \frac$ $-\left(q+s\right)xy-tSin.2xy\left\{\frac{dx}{m^{2}-x^{2}}\frac{gdy}{n^{2}-w^{2}}=\frac{n^{2}}{4n^{4}}Cos.q-1mp,\ Sin.t-1mp,\ gtCos.2mp\ Sin.\left[\frac{1}{2}sn-\frac{1}{2}s$ -(q+s)mp - t Sin.2mp ... (117), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cox.q^{-1}rx$. $Sin.s^{-1}rx$ of Cox.2rx $Sin.(\frac{1}{2}s\pi - (q+s)rx$... $-t \sin 2rx \Big] \; \frac{dx}{-2-x^2} \; \frac{y^2 dy}{n^2-x^2} = \frac{\pi^2}{4} \; \cos q -1 \; pr. \; Sig. s-1 \; pr. \; e^{\frac{\pi}{4} \operatorname{Cos} 2pr} \; Sin. \Big(\frac{1}{2} \operatorname{sin} - (q+s) pr -1 + q \operatorname{Cos} (q+s) \operatorname{Cos} (q+s) \Big) = \frac{\pi^2}{4} \; \operatorname{Cos} (q+s) + q \operatorname{Co$ -t Sin. 2pr ... (118), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. q-1 xy$. Sin. s-1 xy. $e^{t Cos. 2xy}$ $Cos. (<math>\frac{1}{2} e \pi - (q+e) xy - (q+$ $-t Sin. 2xy \mid \frac{xdx}{m^2-x^2} \frac{dy}{n^2-y^2} = \frac{\pi^2}{4\pi} Cosq^{-1}mp$, Sin. t-1mp, etCos. 2mp $Cos. \mid \frac{1}{2}s\pi - (q+s)mp$ — = t Sin. 2mp ... (119), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. g^{-1} rx$. $Sin. s^{-1} rx$. $e^{t Cos. 2rx}$ $Cos. \left(\frac{1}{3} s\pi - (q+s) rx - (q+s) rx$ $-t \sin 2\pi x \left| \begin{array}{cc} x dx & dy \\ \frac{x^2 - x^2}{n^2 - x^2} & \frac{dy}{n^2 - y^3} = \frac{\pi^2}{4\pi} \left| Coss - 1 pr. \right| Sim s - 1 pr. \left| e^{tCos. 2pr. } Cos. \left(\frac{1}{4} s\pi - (q+s) pr - \frac{1}{4} s\pi - (q+s) pr - \frac{1}{4} s\pi - \frac{1$ - t Sin. 2pr] ... (120). - Les intégrales (1082) et (1081) donnent par les théorèmes (CXXXII) et (CXXXIII) et par (CXXXIV) et (CXXXV): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. \pi xy.$ $Sin.*sy. et Cos. 2xy Sin. \frac{1}{4}su - (q+s+2)xy - t Sin. 2xy \frac{dx}{2} . Tung. 2xy \frac{dx}{m^2-x^2} \frac{ydy}{p^2-y^2} =$ $=\frac{\pi^2}{4\pi} \ Tang.\ 2mp.\ Cos.7mp.\ Sin.4mp.\ e^{iCos.2mp}\ Sin.\left\{\frac{1}{4}s\pi-(q+s+2)mp-tSin.2mp\right\}\ \dots\ (121),$ $\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Cos.srx. Sin.srx. e^{tCos.2rx} Sin. \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)rx - tSin.2rx \right], Tang. 2rx \frac{dx}{y^{2} - x^{2}} \frac{y^{2}dy}{r^{2} - x^{2}} = \frac{1}{r^{2} - x^{2}} \frac{dx}{r^{2} - x^{2}} \frac{dy}{r^{2} - x^{2}} = \frac{1}{r^{2} - x^{2}} \frac{dy}{r^{2} - x^{2}} \frac{dy}{r^{2} - x^{2}} = \frac{1}{r^{2} - x^{2}} \frac{dy}{r^{2} - x^{2}} \frac{dy}{r^{2} - x^{2}} = \frac{1}{r^{2} - x^{2}} \frac{dy}{r^{2} - x^{2}} \frac{dy}{r^{2} - x^{2}} = \frac{1}{r^{2} - x^{2}} \frac{dy}{r^{2} - x^{$ $=\frac{\pi^2}{4} \operatorname{Tang.} 2 \operatorname{pr.} \operatorname{Cos.} 9 \operatorname{pr.} \operatorname{Sin.} ^{s} \operatorname{pr.} \operatorname{etCos.} ^{2} \operatorname{pr} \operatorname{Sin.} \left(\frac{1}{2} \operatorname{s.n.} - (q+s+2) \operatorname{pr.} - t \operatorname{Sin.} 2 \operatorname{pr.} \right) \dots (122),$

 $\int_{-\pi}^{\pi}\int_{-\pi}^{\infty} \left. Cos. (xy, Sin. /xy, e^{iCos. 2xy} Cos. \left(\left. \frac{1}{2}sx - (q+s+2)xy - tSin. 2xy \right|, Tang. 2xy \left| \frac{x^{d}x}{m^{2} - x^{2}} \frac{dy}{u^{2} - u^{2}} \right| \right.$ $= \frac{\pi^2}{4p} Tang. 2mp. Cos.3mp. Sin.*mp. e^{iCos.2mp} Cos. \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)mp - tSin.2mp \right] ... (123),$ $\int_{-\pi}^{\pi} \int_{0}^{\pi} Cos^{4}rx. Sin^{4}rx. e^{4Cos. 2rx} Cos. \left(\frac{1}{2}e^{\eta} - (q+s+2)rx - tSin, 2rx \right), Tang. 2rx \frac{x^{3}x}{v^{2} - x^{2}} \frac{dy}{v^{2} - x^{2}} =$ $= \frac{\pi^2}{4n} Tang. 2pr. Cos. 3pr. Sin. spr. e^{tCos. 2pr} Cos. \{ \frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)pr - tSin. 2pr \} ... (124);$ encore (1084) et (1083): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.9xy$. Sin.*xy. $e^{4Cos.2xy}$ Sin. $|\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)xy -$ — t Sin. 2xy}. Cot. $2xy \frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{ydy}{w^2 - x^2} = \frac{n^2}{4\pi}$ Cot. 2mp. Cos. 7mp. Sin. 1mp. $e^{tCos. 2mp}$ $Sin. \left(\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)mp - tSin. 2mp\right) \dots (125), \int_{-\infty}^{\infty} Cos3rx. Sin srx. etCos. 2rx Sin. \left(\frac{1}{2}s\pi - \frac{1}{2}s\pi - \frac{$ -(q+s+2)rx-t Sin. 2rx |. Cot. 2rx $\frac{dx}{y^2-x^2}$ $\frac{y^2dy}{p^2-y^2}$ $=\frac{n^2}{4}$ Cot. 2pr. Cos. q pr. Sin. q pr. $e^{tCos.2pr}$ Sin. $\{4sx - (q+s+2)pr - tSin.2pr\}$... (126), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.2xy$. Sin. sxy. $e^{tCos.2xy}$ $Cos. \left[\frac{1}{2} s\pi - (q+s+2)xy - t Sin. 2xy \right].$ Cot. $2xy \frac{x^dx}{w^4 - x^2} \frac{dy}{v^2 - v^2} = \frac{\pi^2}{4v}$ Cot. 2mp. Cos. 2mp. Sin. sup. $e^{tCos. 2mp}$ Cos. $\{\frac{1}{4}s\pi - (q+s+2)mp - tSin. 2mp\}$... (127), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. 3rx$. Sin. srx. $e^{t Cot. 2rs} Cos. \left[\frac{1}{4} s \pi - (q + s + 2) r x - t Sin. 2r x \right]. Cot. 2r x \frac{x dx}{a^2 - x^2} \frac{dy}{a^2 - x^2} = \frac{\pi^2}{4a} Cot. 2pr.$ Costpr. Sintpr. et Cost 2pr Cost $\{\frac{1}{2}sn - (q+s+2)pr - t Sint 2pr\}$... (128); — et (1086) et (1085): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos \beta^{-1}xy, Sin \beta^{-1}xy, e^{iCos, 2xy} Sin \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)xy - tSin, 2xy \right] \frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{y/dy}{n^2 - y^2} =$ $= \frac{n^2}{1-\epsilon} \left[\cos q - 1 mp. \ Sin. s - 1 mp. \ e^{t \cos 2 mp} \ Sin. \left(\frac{1}{2} s : t - (q + s + 2) mp - t Sin. \ 2 mp \right] \ \dots \ (129),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{0}^{\infty} C_{0S,g-1}rx. \ Sin, y-1rx. \ e^{tCos. 2rx} \ Sin, \left| \frac{1}{2}s\pi - (g+s+2)rx - tSin, 2rx \right| \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{y^2 dy}{y^2 - y^2} =$ $=\frac{\pi^{2}}{4} Cos.q-1 \ pr. \ Sin.s-1 \ pr. \ e^{tCos.2pr} Sin. \left(\frac{1}{2}s\pi-(q+s+2)\ pr-tSin.\ 2pr\right) \ ... \ (130),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{0}^{\infty} Cos.q^{-1}xy. \ Sin.^{s-1}xy. \ e^{tCos.2xy} \ Cos. \left\{ \frac{1}{2}e^{x} - (q+s+2)xy - tSin.2xy \right\} \frac{x^{3}x}{m^{2}-x^{2}} \frac{dy}{y^{2}-y^{2}} =$ $= \frac{\pi^2}{4n} Cos, q^{-1}mp, Sin, s-1mp, e^{tCos, \frac{2}{2}ssp} Cos, \left(\frac{1}{2}sn - (q+s+2)mp - tSin, 2mp\right) ... (131),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos g^{-1} rx. \ Sin^{s-1} rx. \ e^{tCos.2rx} \ Cos. \left[\frac{1}{2} s\pi - (q+s+2) rx - t Sin.2rx \right] \frac{x dx}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{y^{2} - y^{2}} =$

$$= \frac{n^4}{4} \quad \text{Cot. 2 pr. } \quad \text{Sin. } s - 1 \text{ pr. } \quad \text{Sin. } \{(s-1) \ \frac{1}{2} \ n - (s+1) \text{ pr}\} \quad \dots \quad (150),$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \quad \text{Sin. } s - 1 \text{ xy. } \quad \text{Cot. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ xy}\}, \quad \text{Cot. 2 xy. } \quad \frac{xdx}{m^3 - x^4} \quad \frac{dy}{p^3 - y^4} =$$

$$= \frac{n^2}{4p!} \quad \text{Cot. 2 mp. } \quad \text{Sin. } s - 1 \text{ mp. } \quad \text{Cor. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ rx}\}, \quad \text{Cot. 2 xx. } \quad \frac{xdx}{y^3 - x^3} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^2}{4p} \quad \text{Cot. 2 pr. } \quad \text{Sin. } t - 1 \text{ pr. } \quad \text{Cot. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ rx}\}, \quad \text{Cot. 2 xx. } \quad \frac{xdx}{y^3 - x^3} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^2}{4p} \quad \text{Cot. 2 pr. } \quad \text{Sin. } t - 1 \text{ pr. } \quad \text{Cot. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ rx}\}, \quad \text{Cot. 2 xx. } \quad \frac{xdx}{y^3 - x^2} \quad \frac{y^3 dy}{p^3 - y^2} =$$

$$= \frac{n^3}{4m} \quad \text{Sin. } t - 2 \text{ xy. } \quad \text{Sin. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ xy}\}, \quad \text{Sec. } \text{ xy. } \quad \frac{dx}{y^3 - x^2} \quad \frac{y^3 dy}{p^3 - y^2} =$$

$$= \frac{n^3}{4} \quad \text{Sin. } t - 2 \text{ xz. } \quad \text{Sin. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ xx}\}, \quad \text{Sec. } \text{ rx. } \quad \frac{dx}{y^3 - x^2} \quad \frac{y^3 dy}{p^3 - y^2} =$$

$$= \frac{n^3}{4} \quad \text{Sin. } t - 2 \text{ xy. } \quad \text{Sin. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ xy}\}, \quad \text{Sec. } \text{ xy. } \quad \frac{xdx}{x^3 - x^3} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} =$$

$$= \frac{n^3}{4} \quad \text{Sin. } t - 2 \text{ xy. } \quad \text{Cot. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ xy}\}, \quad \text{Sec. } \text{ xy. } \quad \frac{xdx}{x^3 - x^3} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} =$$

$$= \frac{n^3}{4} \quad \text{Sin. } t - 2 \text{ xy. } \quad \text{Cot. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ xy}\}, \quad \text{Sec. } \text{ xy. } \quad \frac{xdx}{x^3 - x^3} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} =$$

$$= \frac{n^3}{4} \quad \text{Sin. } t - 2 \text{ xy. } \quad \text{Cot. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ xy}\}, \quad \text{Sec. } \text{ xy. } \quad \frac{xdx}{y^3 - x^3} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} =$$

$$= \frac{n^3}{4} \quad \text{Sin. } t - 2 \text{ xy. } \quad \text{Cot. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ xy}\}, \quad \text{Sec. } \text{ xy. } \quad \frac{xdx}{y^3 - x^3} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} =$$

$$= \frac{n^3}{4} \quad \text{Sin. } t - 2 \text{ xy. } \quad \text{Cot. } \{(s-1) \ \frac{1}{4} \ n - (s+1) \text{ xy}\}, \quad \text{Sec. } \text{ xy. } \quad \frac{xdx}{y^3 - x^3} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} =$$

$$= \frac{n^3}{4} \quad \text{Sin. } t - 2 \text{ xy. } \quad \text{Cot. }$$

(732) et (733) (après qu'on y a changé q, p en s, r), et (734) et (735) seulement par (CXXXIII) et (CXXXV): $\int_{x}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. \, ^{x}rx. \quad Cos. \, tx. \quad Si.(x) \quad \frac{dx}{x^{2}-x^{2}} \quad \frac{y^{2}dy}{x^{2}-y^{2}} \quad = \quad$ = $-\frac{\pi^2}{4}$ Cos. pr. Cos. pt. Si.(p) ... (47), $\int_{a}^{x} \int_{a}^{\infty} Cos. rx$. Sin. tx. Si.(x) $\frac{x dx}{x^2 - x^2} \frac{dy}{x^2 - x^2} = \frac{1}{2}$ = $-\frac{n^2}{4\pi}$ Cos. pr. Sin. pt. Si.(p) ... (48), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin. rx.$ Cos.($\frac{1}{2}sn$ —tx), Si.(x) $\frac{dx}{s^2-s^2} \frac{y^2dy}{s^2-s^2}$ $= -\frac{\pi^2}{4} Sin.*pr. Cos.(\frac{1}{2}s\pi - pt). Si.(p) \dots (49), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.*rx. Sin.(\frac{1}{2}s\pi - tx).$ $Si_{*}(x) \xrightarrow{x^{2}} \frac{x^{2}x}{x^{2}-x^{2}} = \frac{dy}{x^{2}-x^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4\pi} Sin.spr. Sin.(\frac{1}{2}s\pi-pl) Si_{*}(p) ... (50), (0ù partout il est$ t > sr); - (736) et (737) par (CXXX) et (CXXXI) et par (CXXXIV) et (CXXXV); $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin. \ 2sxy. \ Col. \ xy \ \frac{dx}{m^2 - x^2} \ \frac{ydy}{y^2 - y^2} = \frac{n^2}{4m} \ |1 - Sin. \ 2smp. \ Col. \ mp | \dots (51).$ $\int_{s}^{x} \int_{s}^{x} Sin. \ 2 \text{ srx. Col. rx.} \ \frac{dx}{v^{2} - x^{2}} \ \frac{y^{2} dy}{p^{2} - y^{2}} = \frac{n^{2}}{4} \ |1 - Sin. \ 2 \text{ spr. Col. pr}| \ \dots \ (52),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{2} sxy. \quad Cot. \quad xy \quad \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} \frac{dy}{n^{2} - y^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4\mu} \quad Sin.^{2} smp. \quad Cot. \quad mp \quad \dots$ (53) $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin^{2} srx. \quad Cot. \quad rx \quad \frac{xdx}{n^{2} - x^{2}} \quad \frac{dy}{n^{2} - y^{2}} = -\frac{n^{2}}{4n} \quad Sin^{2} spr. \quad Cot. \quad pr \quad ... \quad (54); \quad (747)$ et (746) seulement par (CXXXIV): $\int_{x}^{x} \int_{x}^{x} Sin 2xxy$. Col. xy. $Si.(x) = \frac{xdx}{m^2-x^2} = \frac{dy}{n^2-x^2}$ $= \frac{\pi^2}{4\nu} Si.(m). \left[1 - Sin. 2smp. Cot.mp\right] ... (55); - (748) et (749) par (CXXX) et (CXXXI)$ et par(CXXXIV)et(CXXXV): $\int_{z}^{x} \int_{z}^{\infty} Sin.4sxy. Tang.xy \frac{dx}{m^{2}-x^{2}} \frac{ydy}{y^{2}-y^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4m} \left\{ 1 + Sin.4sn.p. \right\}$ Tang. mp \| ... (56), $\int_{a}^{\infty} \int_{a}^{\infty} Sin. 4srx. Tang. rx \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{y^2 dy}{y^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4} |1 + Sin. 4spr.$ Tang. pr ... (57), $\int_{a}^{\infty} \int_{a}^{\infty} Sin^{-2} 2axy$. Tang. $xy = \frac{xdx}{m^{2} - x^{2}} = \frac{dy}{n^{2} - y^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4n} Sin^{-2} 2smp$. $Tang. mp = (58), \int_{0}^{\pi} \int_{0}^{\infty} Sin^{2} 2srx. Tang. rx \frac{xdx}{x^{2}-x^{2}} \frac{dy}{a^{2}-x^{4}} = -\frac{\pi^{2}}{4\pi} Sin^{2} spr. Tang. pr = (59).$ Encore (750) et (751) également: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin$, 2sxy, Cosec, $xy = \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{ydy}{p^2 - y^2} = \frac{1}{2}$ = $-\frac{\pi^2}{4m}$ Sin. 2 smp. Cosec. mp ... (60), $\int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\infty}$ Sin. 2 srx. Cosec. rx $\frac{dx}{x^2-x^2} \frac{y^2dy}{p^2-x^2} =$ = $\frac{n^2}{4}$ Sin. 2 spr. Cosec. pr ... (61), $\int_{1}^{\infty} \int_{1}^{\infty} Sin.^2 sxy$. Cosec. $xy = \frac{xdx}{m^2 - x^2} = \frac{dy}{n^2 - n^2} = \frac{1}{n^2 - n^2}$

$$= -\frac{\pi^2}{4p} Sin.^2 sup. Cosec. mp ... (62), \int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Sin.^2 srx. Cosec. rx \frac{xdx}{y^4 - x^2} \frac{dy}{p^3 - y^2} = \\ = -\frac{\pi^2}{4p} Sin.^2 spr. Cosec. pr ... (63); - (769) et (768) seulement par (CXXXIV): \\ \int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Sin. 4 sxy. Tang. xy. Si.(x) \frac{xdx}{m^2 - x^2} \frac{dy}{p^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4p} Si.(w). |1 + Sin. 4 sup. Tang. mp| ... (64); - (770) et (771) par (CXXXII) et (CXXXIII) et par (CXXXIV): \\ \int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Six.^2 spr. Cosec. xy. Si.(x) \frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{y^3 dy}{p^2 - y^2} = \\ = -\frac{\pi^2}{4} Six.^2 sup. Cosec. mp. Si.(p) ... (65), \\ \int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Sin.^2 srx. Cosec. rx. Si.(x) \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{y^3 dy}{p^2 - y^2} = \\ = -\frac{\pi^2}{4} Sin.^2 spr. Cosec. pr. Si.(p) ... (60), \\ \int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Sin.^2 sxy. Cosec. xy. Si.(x) \frac{xdx}{y^2 - x^2} \frac{y^3 dy}{p^2 - y^2} = \\ = -\frac{\pi^2}{4p} Sin.^2 sup. Cosec. pr. Si.(p) ... (67), \\ \int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Sin.^2 srx. Cosec. rx. Si.(x) \frac{xdx}{y^2 - x^2} \frac{dy}{p^2 - y^2} = \\ = -\frac{\pi^2}{4p} Sin.^2 sup. Cosec. pr. Si.(p) ... (68); - et encore de même (773) et (772): \\ \int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \frac{Cos. xxy - qCos.[(s-1)xy]}{1 - 2 qCos. xy + q^2} \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{y^3 dy}{p^2 - y^2} = \frac{\pi^2}{4p} \frac{Cos. sup - qCos.[(s-1)mp]}{1 - 2 qCos. xy + q^2} - (69), \\ \int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \frac{Sin. sxy - qSin.[(s-1)xy]}{1 - 2 qCos. xy + q^2} \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{dy}{p^2 - y^2} = \frac{\pi^2}{4p} \frac{Sin. sup - qSin.[(s-1)pr]}{1 - 2 qCos. pr + q^2} - (71), \\ \int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \frac{Sin. sxy - qSin.[(s-1)xy]}{1 - 2 qCos. rx + q^2} \frac{dy}{y^2 - x^2} \frac{dy}{p^2 - y^2} = \frac{\pi^2}{4p} \frac{Sis. sup - qSin.[(s-1)pr]}{1 - 2 qCos. pr + q^2} - (72). \end{cases}$$

50. Dans le paragraphe IV nous rencontrons de nouvelles intégrales qui pourront nous servir ici. Ainsi les intégrales (S31) et (S30) donneut tant par les théorèmes (CXXXII) et (CXXXII) que par les autres (CXXXIV) et (CXXXV): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{x}sy. Sin. ssy. Tang. 2xy \frac{dx}{m^2-x^2} \frac{y^2dy}{p^2-y^2} = -\frac{n^2}{4\cdot d} (1+Tang. 2mp. Cos.^{x}mp. Sin. smp) ... (73), <math display="block">\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.^{x}sx. Sin. ssx. Tang. 2xx \frac{dx}{y^2-x^2} \frac{y^2dy}{p^2-y^2} = -\frac{n^2}{4\cdot d} (1+Tang. 2pr. Cos.^{x}pr. Sin. spr) ... (74), <math display="block">\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} (1-Cos.^{x}sy. Cos. ssy) Tang. 2xx \frac{xdx}{m^4-x^2} \frac{dy}{p^2-y^2} = -\frac{n^2}{4p} Tang. 2mp. (1-Cos.^{x}mp. Cos. smp) ... (75), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} (1-Cos.^{x}rs. Cos. srx) Tang. 2xx \frac{xdx}{y^2-x^2} \frac{dy}{p^2-y^2} = -\frac{x}{2p^2-x^2} \frac{xdx}{p^2-x^2} \frac{dy}{p^2-y^2-x^2} = -\frac{x}{2p^2-x^2} \frac{xdx}{p^2-x^2} \frac{dy}{p^2-x^2} = -\frac{$

 $Sin(\frac{1}{2}s \pi - spr)$... (90), $\int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} Sin(\frac{1}{2}s \pi - sxy)$. Cot. $2xy \frac{xdx}{m^2 - r^2} \frac{dy}{n^2 - r^2} = \frac{1}{n^2 - r^2}$ = $-\frac{\pi^2}{4\pi}$ Col. 2mp. Sin.*mp. Cos.($\frac{1}{2}s\pi - smp$) ... (91), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.*rs$. Cos.($\frac{1}{2}s\pi - srs$). Cot. $2rx = \frac{x dx}{x^2 - x^2} = \frac{dy}{x^2 - x^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi}$ Cot. 2pr. $Sin.^4pr$. $Cos.(\frac{1}{2}s\pi - spr)$... (92); et encore également (\$60) et (\$59); $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{0}^{\infty} Sin.i - 1xy. Sin. (\frac{1}{2}s\pi - sxy). Sec.xy \frac{dx}{w^2 - x^2} \frac{ydy}{u^2 - x^2} =$ $= -\frac{\pi^2}{4\pi} Sec. mp. Sin.^{s-1}mp. Sin.(\frac{1}{4}s\pi - smp) \dots (93), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin.^{s-1}rx. Sin.(\frac{1}{4}s\pi - srx).$ Sec. $rx = \frac{dx}{x^2 - x^4} = \frac{y^2 dy}{y^2 - y^4} = -\frac{\pi^4}{4}$ Sec. pr. $Sin_* t - 1 pr$. $Sin_* (\frac{1}{4} s \pi - spr)$ (94), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Sin. s - 1 xy. Cos. (\frac{1}{2}sn - sxy). Sec. xy \frac{xdx}{u^2 - x^2} \frac{dy}{n^2 - u^2} = -\frac{\pi^2}{4n} Sec. mp. Sin. s - 1 mp.$ $Cos.(\frac{1}{2}s\pi - swp)$... (95), $\int_{a}^{\infty} \int_{a}^{x} Siu.s - 1rx$, $Cos.(\frac{1}{2}s\pi - srx)$. Sec. $rx = \frac{x^{2}x}{u^{2} - x^{2}} \frac{dy}{u^{2} - x^{2}} = \frac{1}{2}$ = $-\frac{\pi^2}{4\pi}$ Sec. pr. Sin.s-1pr. Cos.($\frac{1}{4}$ s π - spr) ... (96). - (877) et (876) par l'intermédiaire des théorèmes (CXXX) et (CXXXI), (CXXXIV) et (CXXXV): $\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \frac{1}{\cos(2\pi y)} \left[\sin^{2}(y) \sin\left(\frac{1}{2}s\pi - (q+s)xy\right) \right] \cdot Tsng. \ 2xy \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \cdot \frac{ydy}{n^{2} - y^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4\pi a} \cdot Cossinp.$ Sin. sin. | \frac{1}{2} sx - (q+s) mp \]. Tang. 2mp ... (97), \[\int^{\infty} \int^{\infty} \cos \sin. sin. \left[\frac{1}{2} sx - (q+s) rx \right]. \] Tang. $2rx \frac{dx}{y^2-x^2} \frac{y^2dy}{y^2-y^2} = -\frac{\pi^2}{4} Cosspp. Sin. |pr. Sin. | \frac{1}{2}s\pi - (q+s)pr|$. Tang. 2pr ... (98), $\int_{-\pi}^{\infty} \int_{-\pi}^{\infty} Cos\pi xy, Sin^4xy, Cos. \left(\frac{1}{4}s\pi - (q+s)xy\right), Tang, 2xy \frac{xdx}{m^2 - x^2} \frac{dy}{y^2 - y^2} = -\frac{\pi^2}{4n} Cos\pi pp, Sin^2mp.$ $Cos.\{\frac{1}{2}s\pi - (q+s)mp\}. \ Tang. \ 2mp \ \dots \ (99), \ \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. \pi x. \ Sin. ^{4}rx. \ Cos.\{\frac{1}{2}s\pi - (q+s)rx\}.$ $Tang. 2rx \frac{x^3lx}{x^2-x^2} \frac{dy}{x^2-x^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} Cos spr. Sin. pr. Cos. \{ \frac{1}{2}sx-(q+s)pr \}, Tang. 2pr. ... (100); -$ (\$79) et (\$78) tout de même: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. \pi xy. \quad Sin. \frac{1}{2} \pi \pi \longrightarrow (q+s) xy \frac{1}{2}.$ Cot, $2xy = \frac{dx}{m^2 - x^2} = \frac{ydy}{n^2 - x^2} = -\frac{n^2}{4m}$ Cos. 3mp. Sin.*mp. $Sin.[\frac{1}{2}s\pi - (q+s)mp]$. Cot. 2mp ... (101), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos \pi rx. Sin. rx. Sin. \left\{ \frac{1}{2} s\pi - (q+s) rx \right\}, Col. 2 rx \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{y^2 dy}{y^4 - y^4} = -\frac{\pi^2}{4} Cos \pi pr. Sin. rpr.$ $Sin.[\frac{1}{3}sn + (q+s)pr].$ Cot. 2pr ... (102), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cossxy$. $Sin.^2xy$. $Cos.[\frac{1}{3}sn + (q+s)xy]$. 24 .

Cot. $2xy \frac{xdx}{m^2-x^2} \frac{dy}{y^2-x^2} = -\frac{n^2}{4n} Cos. (mp. Sin. mp. Cos. \{\frac{1}{2}sn-(q+s)mp\}, Cot. 2mp ... (103),$ $\int_{a}^{\infty} \int_{a}^{\infty} Cosgrs. \ Sin.^{4}rs. \ Cos. \left(\frac{1}{2}sn - (q+s)rs \right). \ Cot. \ 2rs. \frac{sds}{s^{4} - s^{2}} \frac{dy}{s^{2} - s^{4}} = -\frac{n^{2}}{4n} \ Cos.9pr.$ $Sin^{3}pr$. Cos. [1 * n - (q + s)pr]. Cot. 2pr (10 *); — et encore (SS1) et (SS0): $\int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} Cos. q - 1 \ xy, \ Sin. \epsilon^{-1} xy, \ Sin. \left[\frac{1}{2} s\pi - (q + s) xy \right] \ \frac{dx}{m^2 - x^2} \ \frac{y/dy}{p^2 - y^2} = - \ \frac{\pi^2}{4m} \ Cos. q - 1 \ mp.$ $Sin. \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s)rx \right] \frac{dx}{s^2 - s^2} = \frac{\pi^2}{s^2 - s^2} Cos. q^{-1}pr. Sin. \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s)pr \right]. (106),$ $\int_{0}^{x} \int_{0}^{\infty} Cos g^{-1}xy, \ Sin^{s-1}xy, \ Cos, \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s)xy\right] \frac{xdx}{n^{s} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} = -\frac{\pi^{2}}{4n} Cos, q^{-1}mp.$ $Sin.s-1 mp. Cos. \frac{1}{2}s\pi - (q+s)mp$... (107), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. q-1 rx. Sin. s-1 rx. Cos. \frac{1}{2}s\pi -$ -(q+s)rx | $\frac{xdx}{y^2-x^2} = \frac{dy}{x^2-x^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} Cos. y^{-1}pr$, Sin. s-1pr, $Cos. \{\frac{1}{2}s\pi - (q+s)pr\}$... (108). Tant par les théorèmes (CXXXII) et (CXXXIII) que par (CXXXIV) et (CXXXV) les intégrales (997) et (996) donnent: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.q.xy$. $Sin.^2xy$. $e^{iCos.2xy}$. $Sin.^{\frac{1}{2}}s\pi$ -(q+s)xy - t Sin. 2xy. Tang. $2xy = \frac{dx}{w^2 - x^2} = \frac{ydy}{p^2 - y^2} = \frac{\pi^2}{4m} Tang. 2mp. Cos. 7mp. Sin. 7mp.$ $e^{t Cos.\,2mp} \; Sin.\,\big\{\tfrac{1}{2}s\,\pi\,-\,(q+s)mp\,-\,t\,Sin.\,2mp\big\} \;\dots \; (109), \; \int_{s}^{\infty}\int_{s}^{\infty} \; Cos.\,q\,rs. \; \; Sin.\,s\,rs. \; \; e^{t\,Cos.\,2rs}$ $Sin. \left(\frac{1}{2} s \pi - (q+s) r x - t Sin. 2 r x \right). Tang. 2 r x \frac{ds}{s^2 - r^2} - \frac{g^2 dy}{s^2 - r^2} = \frac{\pi^2}{4} Tang. 2 p r. Cos. 7 p r.$ $Sin_s^s pr. \ e^{tCos.2pr} \ Sin_s \left(\frac{1}{3} e\pi - (q+s) pr - t Sin_s 2pr \right) \ \dots \ (110), \ \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.\pi xy. \ Sin_s^s xy.$ $e^{t Cos, 2xy} Cos, \{\frac{1}{2}s\pi - (q+s)xy - t Sin, 2xy\}$. Tang. $2xy \frac{x^dx}{m^2 - x^2} \frac{dy}{n^2 - x^2} = \frac{\pi^2}{4n} Tang. 2mp$. Cos.9mp. Sin.smp. et Cos. 2mp Cos. $\{\frac{1}{3}sn-(q+s)mp-tSin.2mp\}$... (111), $\int_{-\infty}^{\infty}\int_{-\infty}^{\infty}Cos.9rx$. Sin.srx. $e^{t \cos 2\pi x} \cos \left(\frac{1}{2} \sin - (q+s) \pi x - t \sin 2\pi x\right)$. Tang. $2\pi x \frac{x dx}{x^2 - x^2} \frac{dy}{x^2 - x^2} = \frac{\pi^2}{4\pi}$ Tang. 2 pr. Cos.2pr. Sin.2pr. $e^{t Cos.2pr}$ Cos. $\{\frac{1}{2}s\pi - (q+s)pr - t Sin.2pr\}$... (112); — de même (999) et (995): $\int_{0}^{x} \int_{-\pi}^{x} Cos_{3}xy, Sin_{3}xy, e^{iCos_{2}xy} Sin_{3} \left[\frac{1}{4}s_{3} - (q+e)xy - tSin_{2}2xy \right] \cdot Cot_{2}xy \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{ydy}{p^{2} - w^{2}} =$ = $\frac{\pi^2}{t}$ Cot. 2mp. Cos.9mp. Sin.'mp. et Cos.2mp Sin. $\frac{1}{2} s \pi - (q+s) mp - t Sin. 2mp$... (113).

 $\int_{-\pi}^{x} \int_{-\pi}^{x} \left| \cos \pi rx, \sin \pi rx, e^{t(\cos 2rx)} \sin \left(\frac{1}{2} a\pi - (q+s)rx - t \sin 2rx \right) \right| \cdot \cot 2rx \frac{dx}{u^{2} - u^{2}} \frac{y^{2} dy}{u^{2} - u^{2}} = \frac{1}{2} \frac{$ $= \frac{\pi^{2}}{\epsilon} Cot. \ 2pr. \ Cos. \ pr. \ Sin. \ pr. \ \epsilon^{tCos. \ 2pr} \ Sin. \ \frac{1}{2} s\pi - (q+s)pr - t Sin. \ 2pr \} \ \dots \ (114),$ $\int_{a}^{x} \int_{a}^{\infty} Cos \Re xy. \operatorname{Sin}^{s} xy. \operatorname{e}^{t \operatorname{Cos} \cdot 2xy} \operatorname{Cos} \left\{ \frac{1}{2} sn - (q+s)xy - t \operatorname{Sin} \cdot 2xy \right\}. \operatorname{Cot} \cdot 2xy \frac{x dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{dy}{n^{2} - x^{2}} = \frac{1}{n^{2} - x^{2}} \frac{dy}{n^{2} - x^{2}} \frac{dy}{n^{2}} \frac{dy}{n^{2} - x^{2}} \frac{dy}{$ $=\frac{\pi^{2}}{4\pi} \left(\text{Cot. 2mp. Cos.*mp. Sin.*mp. } e^{\pm t \text{Cos.2mp. Cos.} \left\{ \frac{1}{2} s \pi - (q+s) m p - t \text{Sin. 2mp} \right\} \right) \dots (115),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.qrx. Sin.erx. e^{t(cos.2rx)} Cos. \left\{ \frac{1}{2}s\pi - (q+s)rx - tSin.2rx \right\}, Cot. 2rx \frac{xdx}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} = \frac{1}{2} \left[\frac{xdx}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} \right]$ $=\frac{\pi^2}{4\pi} \left[\text{Cot. 2pr. Cos.9pr. Sim.*pr. e^{tCos.2pr. Cos.}} \right] \left[\frac{1}{2} \pi - (q+s) pr - t \text{Sin.2pr} \right] \dots (116);$ encore également (1001) et (1000): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos, g-1 xy$. Sin. s-1 xy. $e^{t Cos. 2xy}$ $Sin. \left\{\frac{1}{2}s\pi - \frac{1}{2}s\pi - \frac$ -(q+s)xy - t Sin.2xy $\frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{ydy}{n^2 - x^2} = \frac{\pi^2}{4\pi} Cos.s - 1 mp. Sin.s - 1 mp. e^{tCos.2mp} Sin. [\frac{1}{2} e \pi - \frac{1}{2} mp. e^{tCos.2mp} Sin.]$ $-(q+s)mp-tSin.2mp\} \ ... \ (117), \ \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos\mathcal{I}^{-1}rx. \ Sins^{-1}rx \ e^{tCos.2rs} \ Sin. \ | \ |_{s} = -(q+s)rx - (q+s)rx -t \sin 2rx \Big] \; \frac{dx}{u^2 - x^2} \; \frac{y^2 dy}{u^2 - u^2} \; \equiv \; \frac{\pi^2}{4} \; \cos q - 1 \; pr. \; \sin x - 1 \; pr. \; e^{t \cos 2pr} \; \sin \left(\frac{1}{2} s \, \pi - (q + s) pr - \frac{1}{2} s \, \pi \right) + \frac{1}{2} s \, \pi - \frac$ - t Sin. 2pr ... (118), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. q-1 xy$. Sin. s-1 xy. $e^{t Cos. 2xy}$ $Cos. | \frac{1}{2} s\pi - (q+s)xy$ $= t \sin 2xy \left| \frac{xdx}{m^2 - x^2} \frac{dy}{n^2 - y^2} \right| = \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos q - 1 \right| mp. \left| \sin x - 1 \right| mp. \left| e^{tCox, 2mp} \right| \cos \left(\frac{1}{2} \sin - (q + s) mp - \frac{1}{2} \sin x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \sin x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \sin x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \sin x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \sin x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \sin x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \sin x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \cos x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \cos x - \frac{1}{2} \cos x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \cos x - \frac{1}{2} \cos x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \cos x - \frac{1}{2} \cos x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \cos x - \frac{1}{2} \cos x - \frac{1}{2} \cos x \right) \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \cos x - \frac{1}{2} \cos x \right| + \frac{\pi^2}{4\pi} \left| \cos \left(\frac{1}{2} \cos x - \frac{1}$ = t Sin. 2mp ... (119), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. s - 1 rx$. Sin. s - 1 rx. $e^{t Cos. 2rx}$ $Cos. \{ \frac{1}{2} s \pi = (q + s) rx = 1 \}$ $-t \sin 2rx \left| \frac{xdx}{u^2 - x^2} \frac{dy}{u^2 - x^2} \right| = \frac{\pi^2}{4\pi} \left[\cos q - 1 pr, \sin r - 1 pr, \cot 2pr \cos \frac{1}{2} \sin - (q + s) pr - \frac{1}{2} \sin \frac$ - t Sin. 2pr ... (120). - Les intégrales (1082) et (1081) donnent par les théorèmes (CXXXII) et (CXXXIII) et par (CXXXIV) et (CXXXV): \int^\infty \int_0^\infty Cos. 9 x y. $Sin.^{g}xy$. $e^{4Cos.^{2}xy}$ $Sin.^{(1)}_{1}e^{-y} - (q+e+2)xy - tSin.^{2}xy^{(1)}_{2}$. $Tang.^{2}xy$ $\frac{dx}{m^{2}-x^{2}}$ $\frac{ydy}{p^{2}-y^{2}} =$ $= \frac{\pi^2}{4m} \ Tang. \ 2mp. \ Cos. 7mp. \ Sin. 7mp. \ e^{tCos. 2mp} \ Sin. \big[\frac{1}{3} s\pi - (q+e+2)mp - tSin. 2mp \big] \ ... \ (121),$ $\int_{-\infty}^{\infty}\int_{-\infty}^{\infty} \left| \cos \operatorname{Sin.trx.} e^{\operatorname{tCos.2rx}} \operatorname{Sin.} \left[\frac{1}{2} \operatorname{sin.} - (q+s+2) \operatorname{rx.} - t \operatorname{Sin.2rx} \right], \ \operatorname{Tang.2rx} \frac{\mathrm{dx}}{y^2 - x^2} \frac{y^2 \, \mathrm{dy}}{y^2 - x^2} = \frac{1}{y^2 - x^2} \frac$ $=\frac{\pi^{2}}{4} \ Tang. \ 2pr. \ Cos. \ q \ pr. \ Sin. \ ^{s} pr. \ e^{tCos. \ 2pr} \ Sin. \ ^{l} \frac{1}{2} s \ \pi - (q+s+2) pr - t \ Sin. \ 2pr \ \dots \ (122),$

 $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \cos 2xy \cdot \sin xy \cdot e^{tCos \cdot 2xy} \cdot \cos \left(\left[4s\pi - (q+s+2)xy - tSin \cdot 2xy \right] \right) \cdot Tang \cdot 2xy \cdot \frac{x^d x}{m^2 - x^2} \cdot \frac{dy}{y^2 - y^2} =$ $= \frac{\pi^2}{4\pi} Tang. \ 2mp. \ Cos. 3mp. \ Sin. ^smp. \ e^{tCos. 2mp} \ Cos. \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)mp - tSin. 2mp \right] \ ... \ (123),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{0}^{\infty} Cos^{3}rx. Sin^{3}rx. e^{iCos. 2rx} Cos. \left\{ \frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)rx - iSin. 2rx \right\}. Tang. 2rx \frac{x^{3}x}{u^{2}-x^{3}} \frac{dy}{u^{2}-u^{3}} =$ $=\frac{\pi^2}{4.0} \ Tang. \ 2pr. \ Cos. gpr. \ Sin. spr. \ e^{tCor. \ 2pr} \ Cos. \left\{\frac{1}{2}sn-(q+s+2)pr-tSin. \ 2pr\right\} \ ... \ (124); \ -- \left(\frac{1}{2}sn-\frac{1}{2}sn$ encore (1084) et (1083): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cossxy, Sinsxy, e^{tCos.2xy} Sin, \frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)xy - \frac{1}{2}s\pi - \frac{1}{2}$ - t Sin, 2xy }. Cot. $2xy \frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{ydy}{n^2 - x^2} = \frac{\pi^2}{4m}$ Cot. 2mp. Cos. 9mp. Sin, 4mp. e^{t Cos. 2mpSin. $\left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)mp - t Sin. 2mp\right] \dots (125), \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cossrx. Sin srx. e^{iCos. 2rx} Sin. \left[\frac{1}{2}s\pi - \frac{1}{2}s\pi -$ -(q+s+2)rx-t Sin. 2rx |. Cot. 2rx $\frac{dx}{x^2-x^2}$ $\frac{y^2dy}{x^2-x^4}$ = $\frac{\pi^2}{4}$ Cot. 2pr. Cos. q pr. Sin. pr. $e^{tCor.\,2pr}$ Sin. $\{\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)pr - tSin.\,2pr\}$... (126), $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos.\,qxy$. Sin. ^{2}xy . $e^{tCor.\,2ry}$ $Cos. \left(\frac{1}{2} s\pi - (q + s + 2) xy - t Sin. 2xy \right)$. $Cot. 2xy \frac{xdx}{w^2 - x^2} \frac{dy}{v^2 - v^2} = \frac{\pi^2}{4\pi} Cot. 2mp$. Cos. 3mp. $Sin^{2}mp.\ e^{iCos.\,2mp}\ Cos.\left(\frac{1}{2}s\pi-(q+s+2)mp-iSin.\,2mp\right)\ ...\ (127),\ \int_{-\infty}^{\infty}\int_{-\infty}^{\infty}Cos.srx.\ Sin^{2}rx.$ $e^{t \cos 2\pi s} \cos \left(\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)rs - t \sin 2rs\right)$. Cot. $2rs \frac{s^2ds}{s^2 - s^2} \frac{dg}{s^2 - s^2} = \frac{\pi^2}{4\pi}$ Cot. 2pr. Cosspr. Sinspr. otCos.2pr Cos. [1sn - (q+s+2)pr - tSin.2pr] ... (128); - et (1086) et (1085): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos(q-1)xy. \ Sin(s-1)xy. \ e^{tCos(2)xy} \ Sin((\frac{1}{2}xx-(q+s+2)xy-tSin(2)xy)) \ \frac{dx}{m^2-x^2} \frac{y^3y}{p^2-y^2} =$ $= \frac{\pi^2}{4} Cos.q-1 mp. Sin.s-1 mp. e^{t Cos. 2 mp} Sin. \left[\frac{1}{2} s\pi - (q+s+2) mp - t Sin. 2 mp \right] \dots (129),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} C_{08,q-1} rx, \ Sin_s = -1 rx, \ e^{tCos_s} \frac{2rx}{sin_s} \left[\frac{1}{2} sn_s - (q+s+2)rx - tSin_s \frac{2rx}{sin_s} \right] \frac{dx}{y^2 - x^2} \frac{y^2 dy}{y^2 - y^2} =$ $= \frac{\pi^{2}}{4} Cos. q - 1 pr. Sin. s - 1 pr. e^{t Cos. 2pr} Sin. \left[\frac{1}{4} s \pi - (q + s + 2) pr - t Sin. 2pr \right] ... (130),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. q^{-1}xy. \ Sin.^{s-1}xy. \ e^{tCos. \frac{9}{2}xy} \ Cos. \left[\frac{1}{2}s\pi - (q+s+2)xy - tSin. \frac{9}{2}xy\right] \ \frac{x^{d}x}{m^{2}-x^{2}} \frac{dy}{y^{2}-y^{2}} =$ $= \frac{\pi^2}{4\pi} \left[Cos, q - 1 \, mp. \, Sin, s - 1 \, mp. \, e^{s \, Cos. \, 2mp} \, Cos. \left(\frac{1}{4} \, s \, \pi - (q + s + 2) mp - t \, Sin. \, 2mp \right] \, \dots \, (131),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. q - 1_{rx}, Sin. s - 1_{rx}, ctCos. 2_{rx} Cos. \left(\frac{1}{2} sn - (q + s + 2)rx - tSin. 2_{rx} \right) \frac{xdx}{y^2 - x^2} \frac{dy}{y^2 - y^2} =$

$$= \frac{\pi_1}{t_P} Cos. \pi^{-1} pr. Sin.^{t-1} pr. et Cos. \frac{1}{t_P} r. Cos. \frac{1}{t_P} r. - (q + s + 2) pr. - t Sin. \frac{2}{t_P} r. (132).$$
Dans ces douze dernières intégrales on peut bien annuler q , mais non pas t , à cause de la même condition qui a lieu pour les équations (1081) à (1086). Puis les intégrales (1090) et (1089) donnent par (CXXXII) et (CXXXIII), et par (CXXXV) et (CXXXVI): $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} Cos. \pi^{-1} xy. Sin. \pi^{-1} xy. Sin. \frac{1}{t_P} r. \frac{1}{t_P$

$$= \frac{\pi^{4}}{4\omega} \quad Cos. q - 2 mp. \quad Sin. \leftarrow 2 mp. \quad Sin. | (s-1) \frac{1}{2} n - (q+s) mp | \dots (141).$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Cos. q - 2 rx. \quad Sin. s - 2 rx. \quad Sin. | (s-1) \frac{1}{2} n - (q+s) rx | \frac{dx}{y^{4} - x^{2}} \frac{y^{2} dy}{p^{3} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4} \quad Cos. q - 2 pr. \quad Sin. s - 2 pr. \quad Sin. | (s-1) \frac{1}{2} n - (q+s) pr | \dots (142).$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Cos. q - 2 rx. \quad Sin. s - 2 pr. \quad Sin. | (s-1) \frac{1}{2} n - (q+s) pr | \dots (142).$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Cos. q - 2 rx. \quad Sin. s - 2 mp. \quad Cos. | (s-1) \frac{1}{2} n - (q+s) mp | \dots (143).$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} Cos. q - 2 rx. \quad Sin. s - 2 rx. \quad Cos. | (s-1) \frac{1}{2} n - (q+s) rx | \frac{xdx}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4p} \quad Cos. q - 2 rx. \quad Sin. s - 2 pr. \quad Cos. | (s-1) \frac{1}{2} n - (q+s) rx | \frac{xdx}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4p} \quad Cos. q - 2 rx. \quad Sin. s - 2 pr. \quad Cos. | (s-1) \frac{1}{2} n - (q+s) rx | \frac{xdx}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4p} \quad Cos. q - 2 rx. \quad Sin. s - 2 pr. \quad Cos. | (s-1) \frac{1}{2} n - (q+s) rx | \frac{xdx}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4p} \quad Cos. q - 2 rx. \quad Sin. s - 1 pr. \quad Cos. | (s-1) \frac{1}{2} n - (s+1) rx | \frac{xdx}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4} \quad Cos. q - 2 rx. \quad Sin. s - 1 rx | \frac{x}{2} n - (s+1) rx | \frac{x}{2} n - \frac{x}{2} \frac{x}{2} \frac{y^{2} dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4} \quad Tang. 2 mp. \quad Sin. s - 1 rx | \frac{x}{2} n - (s+1) rx | \frac{x}{2} n - (s+1) pr | \frac{x}{2} - \frac{x}{2} \frac{y^{2} dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4} \quad Tang. 2 pr. \quad Sin. s - 1 rp. \quad Cos. | (s-1) \frac{1}{2} n - (s+1) pr | \frac{x}{2} n - \frac{x}{2} \frac{x}{2} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4p} \quad Tang. 2 pr. \quad Sin. s - 1 pr. \quad Cos. | (s-1) \frac{1}{2} n - (s+1) pr | \frac{x}{2} - \frac{x}{2} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4p} \quad Tang. 2 pr. \quad Sin. s - 1 pr. \quad Cos. | (s-1) \frac{1}{2} n - (s+1) pr | \frac{x}{2} - \frac{x}{2} \frac{x}{2} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{\pi^{3}}{4p} \quad Tang. 2 pr. \quad Sin. s - 1 pr. \quad Cos. | (s-1) \frac{1}{2} n - (s+1) pr | \frac{x}{2} - \frac{x}{2} \frac{x}{2} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} =$$

$$= \frac{n^4}{4} \quad \text{Cot. } 2 \text{ pr. } \quad \text{Sin.} t - 1 \text{ pr. } \quad \text{Sin.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)\text{ pr}\} \quad \dots \quad (150),$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{0}^{\infty} \sin_s s - 1 xy, \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)xy\}, \quad \text{Cot. } 2xy \quad \frac{xdx}{m^3 - x^3} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{4p} \quad \text{Cot. } 2mp. \quad \text{Sin.} s - 1 mp. \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)mp\}, \quad \text{Cot. } 2xx \quad \frac{xdx}{y^3 - x^2} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{4p} \quad \text{Cot. } 2xp. \quad \text{Sin.} s - 1 pr. \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)rx\}, \quad \text{Cot. } 2xx \quad \frac{xdx}{y^3 - x^2} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{4p} \quad \text{Cot. } 2pr. \\ Sin. s - 1 pr. \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)pr\}, \quad \text{Cot. } 2xx \quad \frac{xdx}{y^3 - x^2} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{4p} \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)pr\}, \quad \text{Sec. } xy \quad \frac{dx}{m^3 - x^2} \quad \frac{y^3y}{p^2 - y^3} = \frac{n^3}{4m} \quad \text{Sin.} s - 2 xy. \quad \text{Sin.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)mp\}, \quad \text{Sec. } xp \quad \dots \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)rx\}, \quad \text{Sec. } xp \quad \frac{dx}{y^3 - x^2} \quad \frac{y^3y}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{4} \quad \text{Sin.} s - 2 xx. \quad \text{Sin.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)pr\}, \quad \text{Sec. } xy \quad \frac{xdx}{m^3 - x^2} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{4p} \quad \text{Sin.} s - 2 xy. \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)mp\}, \quad \text{Sec. } xp \quad \frac{xdx}{m^3 - x^2} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{4p} \quad \text{Sin.} s - 2 xy. \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)mp\}, \quad \text{Sec. } xp \quad \frac{xdx}{m^3 - x^2} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{4p} \quad \text{Sin.} s - 2 xy. \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)mp\}, \quad \text{Sec. } xp \quad \frac{xdx}{m^3 - x^2} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{4p} \quad \text{Sin.} s - 2 xy. \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)mp\}, \quad \text{Sec. } xp \quad \frac{xdx}{m^3 - x^2} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{4p} \quad \text{Sin.} s - 2 xy. \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)mp\}, \quad \text{Sec. } xp \quad \dots \quad \text{(155)}, \\ \int_{-\infty}^{\infty} \int_{0}^{\infty} \sin_s s - 2 xy. \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)mp\}, \quad \text{Sec. } xp \quad \frac{xdx}{y^3 - x^2} \quad \frac{dy}{p^3 - y^3} = \frac{n^3}{2p} \quad \text{Sin.} s - 2 xy. \quad \text{Cot.} \{(s-1)\frac{1}{2}\pi - (s+1)mp\}, \quad \text{Sec. } xp \quad \text{(155)}, \\ \text{CCXXXIV} \text{ ot } \text{ (CXXXV)} \text{ : } \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \left[-s\sin_s 2sxy + (1-\cos_s 2sxy) \quad \text{Cot.} xy\right] \quad \text{Tang.} 2xy \quad \frac{dx}{y^3 - x^3} \quad \frac{y^3 dy}{y^3 - y^3} =$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \left[2s - 1 + Cos. \ 2srx - Sin. \ 2srx. \ Col. \ rz \right] \ Tang. \ 2rx \frac{xdx}{y^{3} - x^{3}} \frac{dy}{y^{3} - y^{3}} = \\ = -\frac{n^{3}}{4p} \left[2s - 1 + Cos. \ 2spr - Sin. \ 2spr. \ Col. \ pr \right] \ Tang. \ 2pr. ... (160); - tout de même (1121) et (1120):
$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \left[-Sin. \ 2sxy + (1 - Cos. \ 2sxy) \ Col. \ xy \right] \ Col. \ 2ry \frac{dx}{m^{3} - x^{3}} \frac{ydy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{n^{3}}{4m} \left[2s - Col. \ 2mp. \ | -Sin. \ 2spp + (1 - Cos. \ 2spp) \ Col. \ mp \right] \ (161).$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \left[-Sin. \ 2srx + (1 - Cos. \ 2srx) \ Col. \ rx \right] \ Col. \ 2rx \frac{dx}{y^{3} - x^{3}} \frac{y^{3}dy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{n^{3}}{4} \left[2s - Col. \ 2pr. \ | -Sin. \ 2spr + (1 - Cos. \ 2spr) \ Col. \ pr \right] \ (162),$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \left[2s - 1 + Cos. \ 2sxy - Sin. \ 2sxy. \ Col. \ xy \right] \ Col. \ 2xy \frac{xdx}{m^{3} - x^{3}} \frac{dy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{-n^{3}}{4p} \left[2s - 1 + Cos. \ 2sxp - Sin. \ 2srx. \ Col. \ rx \right] \ Col. \ 2rx \frac{xdx}{y^{3} - x^{3}} \frac{dy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{-n^{3}}{4p} \left[2s - 1 + Cos. \ 2srx - Sin. \ 2srx. \ Col. \ rx \right] \ Col. \ 2rx \frac{xdx}{y^{3} - x^{3}} \frac{dy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{-n^{3}}{4p} \left[2s - 1 + Cos. \ 2srx - Sin. \ 2srx. \ Col. \ rx \right] \ Col. \ 2rx \frac{xdx}{y^{3} - x^{3}} \frac{dy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{-n^{3}}{4p} \left[2s - 1 + Cos. \ 2srx - Sin. \ 2srx. \ Col. \ rx \right] \ Cosec. \ 2xy \frac{dx}{m^{3} - x^{3}} \frac{ydy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{n^{3}}{4m} \ Cosec. \ 2mp. \ |Sin. \ 2smp - (1 - Cos. \ 2smp) \ |Col. \ mp \right] \ Cosec. \ 2rx \frac{dx}{y^{3} - x^{3}} \frac{y^{3}dy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{n^{3}}{4m} \ Cosec. \ 2pr. \ |Sin. \ 2spr - (1 - Cos. \ 2spr) \ |Col. \ pr \right] \ Cosec. \ 2rx \frac{dx}{m^{3} - x^{3}} \frac{dy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{n^{3}}{4} \ |Cosec. \ 2pr. \ |Sin. \ 2spr - (1 - Cos. \ 2spr) \ |Col. \ mp \right] \ |Cosec. \ 2rx \frac{dx}{m^{3} - x^{3}} \frac{dy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{n^{3}}{4} \ |Cosec. \ 2pr. \ |Sin. \ 2spr. \ |Col. \ rx \right] \ |Cosec. \ 2rx \frac{dx}{m^{3} - x^{3}} \frac{dy}{p^{3} - y^{3}} = \\ = \frac{n^{3}}{4} \ |Cosec. \ 2pr. \ |Sin. \ 2spr. \ |Col. \ rx \right] \ |Cosec. \ 2rx \frac{$$$$

, $Tang.2xy \frac{dx}{a^2-x^2} \frac{ydy}{a^2-x^2} = -\frac{n^2}{4m} [2+Tang.2mp. \{Sin.4smp-(1-Cos.4smp) Tang.mp\}] ... (169),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{0}^{\infty} [Sin, 4s/x] - (1 - Cos, 4s/x) \quad Tang, rx] \quad Tang, 2rx \quad \frac{dx}{y^{2} - x^{2}} \quad \frac{y^{2}dy}{y^{2} - x^{2}} = \frac{1}{2}$ = $-\frac{n^2}{4}$ [2 + Tang. 2pr. [Sin. 4spr - (1 - Cos. 4spr) Tang. pr] ... (170), $\int_{-\infty}^{\infty} \left[1 - \cos 4sxy + \sin 4sxy, Tang xy\right] Tang 2xy \frac{xdx}{x^2 - x^2} \frac{dy}{x^2 - x^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} \left[1 - \cos 4smp + \frac{\pi^2}{2}\right]$ + Sin. 4snp. Tang. mp] Tang. 2mp ... (171), \int_{\infty}^{\infty} \int_{\infty}^{\infty} [1-Cos. 4srx + Sin. 4srx. Tang. rx] $Tang. 2rx \frac{xdx}{a^2-r^2} \frac{dy}{a^2-r^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} \left[1-Cos. 4spr + Sin. 4spr. Tang. pr\right] Tang. 2pr ... (172);$ puis (1146) et (1145) tout de même: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} [Sin. 4sxy - (1 - Cos. 4sxy)] Tang. xy]$ Cot. 2xy $\frac{dx}{w^2-x^2} = \frac{ydy}{v^2-v^2} = \frac{\pi^2}{4m} \left[2 - Cot. 2mp, \left\{ Sin. 4smp - (1 - Cos. 4smp) \ Tang, mp \right\} \right] ... (173),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{0}^{\infty} \left[Sin. \ 4srx - (1 - Cos. \ 4srx) \ Tang. \ rx \right] \ Cot. \ 2rx \ \frac{dx}{y^{2} - x^{2}} \ \frac{y^{2}dy}{y^{2} - y^{2}} = \frac{n^{2}}{4} \left[2 - Cot. \ 2pr. \right]$ [Sin. 4spr - (1-Cos. 4spr) Tang. pr]] ... (174), \(\int^{\pi} \int^{\pi} \) [1-Cos. 4sxy + Sin. 4sxy. Tang.xy] Cot. $2xy = \frac{xdx}{x^2 - x^2} = \frac{dy}{x^2 - x^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} [1 - \cos 4smp + \sin 4smp, Tang.mp] Cot. 2mp ... (175),$ $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \left[1 - Cos. 4srx + Sin. 4srx. \ Tang. rx \right] \ Cot. 2rx \frac{xdx}{x^2 - x^2} \frac{dy}{r^2 - x^2} = -\frac{\pi^2}{4\pi} \left[1 - Cos. 4spr + \frac{\pi^2}{4\pi} \right]$ + Sin. 4spr. Tang. pr] Cut. 2pr ... (176); - les intégrales (1148) et (1147) encore: $\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \left[Sin.4sxy - \left(1 - Cos.4sxy\right) \ Tang.xy \right] \ Cosec.2xy \ \frac{dx}{m^2 - x^2} \frac{y.dy}{\nu^2 - v^2} = - \ \frac{\pi^2}{4\pi} \ Cosec.2mp.$ Cosec. $2rx = \frac{dx}{x^2 - x^2} = \frac{y^2 dy}{x^2 - x^2} = \frac{\pi^2}{4}$ Cosec. 2pr. [Sin. 4spr - (1 - Cos. 4spr) Tang. pr] ... (178), $\int_{0}^{\infty} \int_{0}^{x} \left[1 - \cos 4sxy + \sin 4sxy, Tang, xy \right] C \csc 2xy \frac{x dx}{m^2 - x^2} \frac{dy}{n^2 - u^2} = -\frac{n^2}{4n} \left[1 - \cos 4smp + \frac{n^2}{2n^2 - u^2} \right]$ + Sin. 4smp. Tang. mp] Cosec. 2mp ... (179), \int_{\infty}^{\infty} \int_{\infty}^{\infty} [1 - Cos. 4srx + Sin. 4srx. Tang. rx] Cosec. 2rx $\frac{xdx}{x^2-x^2}$ $\frac{dy}{x^2-x^2}$ = $-\frac{\pi^2}{4\pi}$ [1 — Cos. 4spr + Sin. 4spr. Tang. pr] Cosec. 2pr ... (180). - Les intégrales (1173) et (1172) tant par les théorèmes

51. Les intégrales définies doubles qu'on vient de déduire peuvent toutes se résumer sous une des quatre formes suivantes:

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \varphi\left(s, xy\right) \frac{dx}{m^{2} - x^{2}} \frac{y^{d}y}{p^{2} - y^{2}} = \frac{n^{2}}{4n} \left[\varphi\left(s, mp\right) + C \right] \dots \dots (p),$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \varphi\left(s, rx\right) \frac{dx}{y^{2} - x^{2}} \frac{y^{2} dy}{p^{2} - y^{2}} = \frac{n^{2}}{4} \left[\varphi\left(s, pr\right) + C \right] \dots (p),$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \varphi\left(s, xy\right) \frac{x^{d}x}{m^{2} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} = \frac{n^{2}}{4p} \left[\varphi_{1}(s, mp) + C \right] \dots (p),$$

$$\int_{s}^{\infty} \int_{s}^{\infty} \varphi_{1}(s, rx) \frac{x^{d}x}{y^{2} - x^{2}} \frac{dy}{p^{2} - y^{2}} = \frac{n^{2}}{4p} \left[\varphi_{1}(s, pr) + C \right] \dots (p),$$

$$ou C, \text{ qui pour la plupart est zéro, est toujours indépendant des constantes } m, p, r. \text{ Lorsque maintenant dans les équations } (p), (pr) \text{ on prend } m = z, p = v,$$

$$ou m = v, p = z, \text{ et qu'on en agisse de même dans les équations } (p), \text{ et } (p), \text{ on obtiendrait des intégrales quadruples, en quelque sorte analogues aux résultats obtenus. }$$











